

الطب والجراحة
والأدوية

مطبافه

الطب والجراحة
والأدوية فوق
الطب والجراحة

ULTRAVIOLET
AND
VISIBLE SPECTROSCOPY



دكتور

لسميره محبوده وبيع
استاذ الزيتون

تأليف

فتحيه عبده القادر سحرم
استاذ الزيتون



مقدمة

يتناول هذا الكتاب - الثالث ضمن سلسلة "أساسيات وتطبيقات الأطيف الجزيئية" - أساسيات وتطبيقات مطيافية الأشعة فوق البنفسجية والمرئية، وهكذا تكون قد قدمنا للقارئ العربي معلومات كاملة متکاملة عن أساسيات وتطبيقات الأطيف الضوئية - الكترونية وتذبذبية - حيث من المعروف أنه لا توجد وسيلة تحليلية واحدة يمكن أن تعطينا صورة كاملة عن المركب الكيميائي. لكن كل طريقة تكمّل الطرق الأخرى وتضيف لها.

وتتمثل أهمية مطيافية الأشعة فوق البنفسجية والمرئية في تمكيننا من تحديد نوع المجموعات الكيميائية التي تحتوي هذه الأشعة والتي يطلق عليها الكروموفور (مجموعة لونية)، وتقدير مقدار تبادل الروابط الزوجية في الجزيء، ومن ثم يمكن بالاستعانة ببعض القواعد المستخدمة في حساب الأطوال الموجية للمركبات، وأيضاً الطرق الطيفية الأخرى، التعرف على تركيب المركب.

كما أكدنا في الكتب السابقة - ومازالت تؤكد في هذا الكتاب - أن هدفنا الرئيسي هو التبسيط والتحديث، وقد بذلك جهداً كبيراً لتحقيق هذا الهدف. وحرصنا على اختيار الكلمات العربية البسيطة السهلة الواضحة المعنى للتعبير عن المصطلحات، وتبسيط وتوضيح المفاهيم العلمية. ولكي يصل الكتاب إلى المحتوى اللائق من الحداثة والعصرية راعينا أن يشتمل على العديد من الأفكار العلمية المبتكرة والمفاهيم الحديثة. لذا نأمل أن يكون هذا الكتاب ذا فائدة لطلاب الجامعات في الأقسام العلمية وعلى الأخص طلاب الدراسات العليا، المهندسين، الفيزيائيين، الكيميائيين، الجيولوجيين والصيادلة في قطاعات الإنتاج المختلفة، وكذلك الباحثين في الجامعات ورموز ومعاهد البحوث، والعلماء في الاختصاصات الأخرى الذين لهم الرغبة في التعرف على مطيافية الأشعة فرق البنفسجية والمرئية على النحو السريع، وكذلك للقراء غير الفيزيين الذين يرغبون في فهم بعض الأمور المتعلقة بتطبيقات مطيافية الأشعة فوق البنفسجية.

تعتبر هذه المطيافية من أهم الوسائل واسعة الاستخدام في مجال التحاليل الكيميائية والبيولوجية. وقد تطورت هذه المطيافية في الوقت الحاضر بفضل استخدامات الحاسوبات الإلكترونية وكواشف نظام الوصلة الثانية الفوتونية الخطية في المطياف. وتستخدم هذه المطيافية في الصناعة، والمستشفيات، ومعامل البحوث.. إلخ. ونذكر على سبيل المثال مجالات التحاليل التالية: تحاليل الكيماء الحيوية، فحوصات الإنزيمات، تحاليل الأدوية، فحوصات المناعة، تحاليل الفيتامينات، الكشف عن العناصر الشحيحة، هذا بالإضافة إلى التحاليل القديمة والتي مازالت تستخدم حتى الآن مثل اختبار الألوان وقياسها والتحاليل الفوتومترية.

تم وضع الكتاب في أربعة أبواب، يشمل الباب الأول المفاهيم النظرية الأساسية للمطيافية الإلكترونية للجزئيات، ويحتوي الباب الثاني على تطبيقات هذه المطيافية في التعرف على تركيب المواد العضوية وعلى القوانين المستخدمة في حساب الأطوال الموجية لهذه المركبات، ويعرض الباب الثالث وصفاً مفصلاً عن مطياف الأشعة فوق البنفسجية وعن طرق الانعكاس التي تستخدم في حالة العينات التي لا تنفذ الأشعة بالإضافة إلى وصف موجز عن الألياف البصرية التي تستخدم في حالة قياس العينات خارج المطياف. والباب الرابع والأخير يقدم شرحاً تفصيلياً عن طرق تحضير العينات والقياسات الكمية.

والله ولي التوفيق

المؤلفان

الباب الأول

المفاهيم النظرية الأساسية Basic Theoretical Concepts

1:1 الأشعة الكهرومغناطيسية

ت تكون الأشعة الكهرومغناطيسية، حسب الطول الموجي، (من الأقصر إلى الأطول) من أشعة جاما والأشعة السينية والأشعة فوق البنفسجية والضوء المرئي والأشعة تحت الحمراء وال WAVES الميكرونية ثم موجات الراديو. والأشعة الكهرومغناطيسية ذات خاصية مزدوجة، الخاصية الموجية والخاصية الجسيمية. وقد فسر ماكسويل طبيعة الأشعة الكهرومغناطيسية على أساس نظرية الديناميكا الكهرومغناطيسية، لذلك أطلق عليها الأشعة الكهرومغناطيسية. هذه الأشعة، طبقاً لنظرية ماكسويل، عبارة عن مجال كهربائي وآخر مغناطيسي يتعامد كل منهما على الآخر وعلى اتجاه انتشار الأشعة. تنتشر الأشعة على هيئة موجة جيبية ويرمز لمتجهي المجالين المغناطيسي والكهربائي بالحرفين E & B على التوالي، كما في الشكل (1). وبين جدول (1) طاقة المناطق المختلفة من الأشعة الكهرومغناطيسية. سرعة انتشار الأشعة في الفراغ لكل المناطق المذكورة ثابتة وتعرف بسرعة الضوء ويرمز لها بالرمز C وتساوي

$$C = 2.997925 \times 10^8 \text{ m/s}$$

وتعرف سرعة الضوء بأنها حاصل ضرب طول الموجة λ (وهي المسافة بين قمتين متتاليتين) والتردد v (عدد الدورات في الثانية).

$$C = \lambda v \quad (1.1)$$

في القرن التاسع عشر أثبتت الدراسات التي قام بها أينشتين وبلانك وبوهر أنه في كثير من الحالات يمكن اعتبار الأشعة الكهرومغناطيسية سيراً من الجسيمات أو كمات (فوتونات) وتحسب طاقتها E من معادلة بوهر التالية

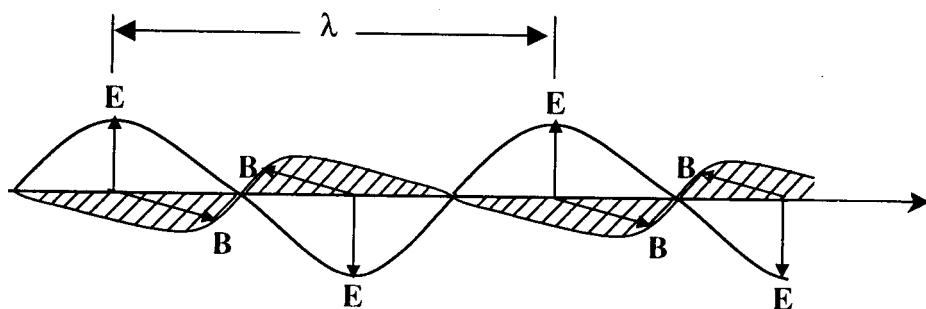
$$E = h v = \frac{h C}{\lambda} \text{ Joule} \quad (1.2)$$

حيث h ثابت بلانك = 6.626×10^{-34} جول ثانية

يلاحظ من هذه العلاقة أنه كلما زاد التردد أو قل الطول الموجي زادت الطاقة التي يعبر عنها بالجouل.

$$E \left(\frac{\text{Kcal}}{\text{mol}} \right) = \frac{28.6}{\lambda (\mu)} = 28.6 \times \frac{1000}{\lambda} (\text{nm})$$

$$E \left(\frac{\text{KJ}}{\text{mol}} \right) = \frac{119.7}{\lambda (\mu)} = 119.7 \times \frac{1000}{\lambda} (\text{nm})$$



شكل (1): انتشار الموجات الكهرومغناطيسية.

تشترك الأشعة الكهرومغناطيسية في بعض الخواص منها سرعة الانتشار في الفضاء وعدم الالتفاف بال المجال الكهربائي أو المغناطيسي وأيضاً تشترك في ظاهري الانعكاس والانكسار والظواهر الطبيعية المعروفة مثل التداخل والحيود والاستقطاب.

نظرًا لاختلاف تردد (أو طول موجة) هذه الأشعة في المناطق المختلفة فإن أشعة كل منطقة تميز بمصادر إشعاع وطرق قياس وتحليل وكشف خاصة بها علاوة على أن طبيعة تفاعل الأشعة الكهرومغناطيسية مع المادة تختلف باختلاف خواص أشعة كل منطقة عن الأخرى.

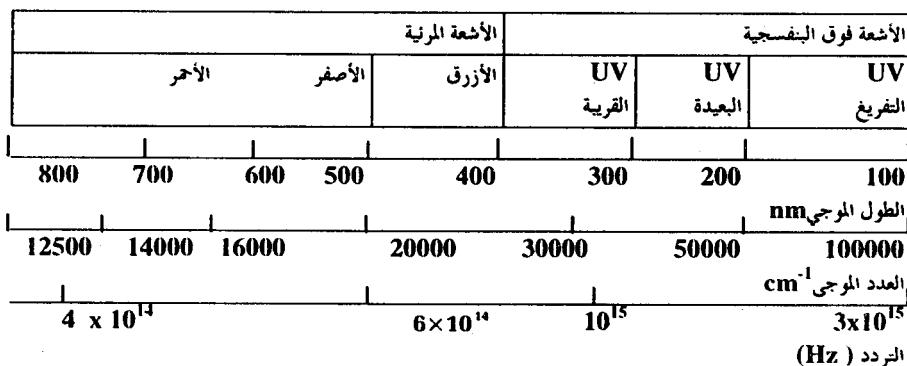
الأشعة فوق البنفسجية هي الجزء من الأشعة الكهرومغناطيسية الواقع بين الأشعة السينية والأشعة المرئية وتغطي المنطقة بين الطول الموجي 400-200 نانومتر وتنقسم إلى المنطقة القريبة من 400-200 نانومتر وذلك لقربها من منطقة الضوء المرئي والمنطقة البعيدة من 200-4 نانومتر. ويمتص الهواء الأشعة فوق البنفسجية البعيدة بسبب الرطوبة وبسبب

الانتقال الإلكتروني للأكسجين والنيتروجين وثاني أكسيد الكربون الموجود في الجو. لذلك تستوجب دراسة الأشعة فوق البنفسجية البعيدة استخدام تفريغ الهواء للتخلص من الرطوبة، لذا يطلق على هذه المنطقة منطقة التفريغ Vacuum . كذلك يختص الرجال الأشعة ذات الأطوال الموجية أقل من 300 نانومتر، لهذا السبب يستخدم الكوارتز في بصريات أجهزة القياس وخلايا العينات عند استخدامها لدراسة المنطقة البعيدة، نتيجة لذلك يطلق على هذه المنطقة منطقة الكوارتز. والمنطقة المرئية تغطي جزءاً صغيراً فقط من الأشعة الكهرومغناطيسية وتقع بين الطول الموجي من 380 إلى 800 نانومتر تقريباً كما هو موضح في جدول (2).

جدول (1): مناطق الأشعة الكهرومغناطيسية.

أشعة جاما	أشعة X	الضوء الأشعة تحت الموجات	الرنين المغناطيسي	الرنين المغناطيسي	الرنين المغناطيسي	الأشعة فوق البنفسجية	إعادة ترتيب الجسيمات النووية
n.m.r.	e.s.r.						
انعكاس غزل النواة	انعكاس غزل الإلكترون	الانتقال بين مستويات الطاقة الدورانية	الانتقال بين مستويات الطاقة التذبذبية	الانتقال بين المدارات الخارجية للذررة	الانتقال بين المدارات الداخلية للذررة		
10^8 العدد الموجي		10^{-2}	1	100	10^4 cm^{-1}	10^6	
100pm	10m	100cm	1 cm	100 μ	1 μ	10 nm	
3×10^{18}	3×10^6	3×10^8	3×10^{10}	3×10^{12}	3×10^{14}	Hz	3×10^{16}
10^9	10^3	10^{-1}	10	10^3	10^5	joules/mole	10^7

جدول (2): الأطوال الموجية وترددات الأشعة فوق البنفسجية والمرئية.



2:1 المطيافية الجزيئية Molecular Spectroscopy

تلرس المطيافية الجزيئية (للمستويات الإلكترونية والتذبذبية والدورانية) التفاعل المتبادل بين الأشعة الكهرومغناطيسية والمادة، ونظرية هذه المطيافية مبنية على فرضين لبوهر. تبعاً لبوهر، يمكن أن تواجد الجزيئات أو الذرات دون تغير في طاقتها، (أي دون امتصاص أو انبعاث طاقة)، فقط في حالات معينة مستقرة. وطبقات هذه الحالات تأخذ قيمًا محددة فقط E_1, E_2, \dots, E_n وتعرف بنظام مستويات الطاقة.

عندما ت Tactics أو تبعث الجزيئات أو الذرات جزءاً من الطاقة ΔE فإنها تقفز من مستوى طاقة مستقر إلى مستوى آخر وتساوي الطاقة المتضمنة أو المبعثة ($h\nu$) التغير ΔE في أنظمة الطاقة. إذ امتصاص أو انبعاث الطاقة يحدث فقط عندما تكون الطاقة المتضمنة أو المبعثة مساوية الفرق في الطاقة بين المستويين.

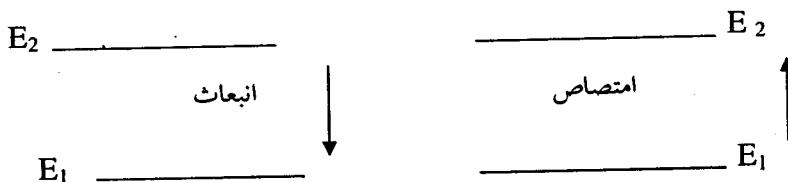
$$\Delta E = E_2 - E_1 = h\nu = \frac{hc}{\lambda} \quad (1.3)$$

$$\nu = \frac{E_2 - E_1}{h} \quad (1.4)$$

حيث C سرعة الضوء
 λ الطول الموجي
 v التردد

$$h \text{ ثابت بلانك ويساوى } 6.626 \times 10^{-34} \text{ جول ثانية}$$

أي أن جميع الأطيف تنشأ نتيجة الانتقال بين مستويات الطاقة. وينشأ الطيف الجزيئي نتيجة التغير في الطاقة الداخلية للجزيء عندما يمتص أو يبعث أشعة كهرومغناطيسية بكمات محددة v . إذا كان الجزيء عند مستوى الطاقة E_1 فيمكن إثارته إلى مستوى طاقة E_2 إذا امتص أشعة كهرومغناطيسية ترددتها E/h , يطلق على الطيف الناتج عن هذا الانتقال طيف الامتصاص. أما إذا انتقل الجزيء من مستوى الطاقة E_2 إلى مستوى طاقة أقل E_1 , فإنه يبعث أشعة كهرومغناطيسية ترددتها أيضا E/h ويطلق على الطيف في هذه الحالة طيف الانبعاث.



بالتعويض عن h , v , C , بقيمها العددية في المعادلة (1.3) نحصل على

$$\Delta E \approx \frac{120000}{\lambda} \approx 120000 v^- \quad (1.5)$$

حيث إن ΔE معرفة بالكيلوجول لكل جزيء و λ بالنانومتر، $v^- = 1/\lambda$ هي العدد الموجي وفي علم الطيف يطلق عليها عادة التردد. توجد علاقة خطية بين العدد الموجي والطاقة الإشعاعية.

حيث 1 cm^{-1} يكافئ

$$\begin{aligned} E &= [6.62 \times 10^{-27}(\text{ergs})] [3 \times 10^{10}(\text{cm/s})] [1(1/\text{cm})] \\ &= 1.9 \times 10^{-16}(\text{erg/molecule}) \\ &= 1.99 \times 10^{-23}(\text{joule/molecule}) \\ &= 2.86(\text{cal/mole}) \\ &= 1.24 \times 10^{-4}(\text{eV/molecule}) \end{aligned}$$

في التحويلات السابقة تستخدم العوامل التالية:

$$\begin{aligned} 1(\text{erg/molecule}) &= 2.39 \times 10^{-8}(\text{cal/molecule}) \\ &= 1 \times 10^{-7}(\text{joule/molecule}) \\ &= 6.2422 \times 10^{11}(\text{eV/molecule}) \\ \text{Avogadro's number, } N_0 &= 6,025 \times 10^{23}(1/\text{mole}) \\ 1(\text{cal}) &= 4.185(\text{joule}) \end{aligned}$$

بعد الطيف الجزيئي أكثر تعقيداً من الطيف الذري وذلك لأنه علاوة على حركة الإلكترونات في المدارات حول النواة فإن الذرات في الجزيء تدور حول مركز الكتلة، كما تغير النوى على طول المخور الواعص بين مراكزها. عندئذ يمكن التعبير عن الطاقة الكلية للجزيء بمعادلة لتقريب بورن - أوبنheimer Born-Oppenheimer approximation بمجموع الطاقات

الإلكترونية E_e والاهتزازية E_V والدورانية E_r .

$$E = E_e + E_V + E_r \quad (1.6)$$

وقد أهملت الطاقة الانتقالية لصغرها.

كل من هذه الطاقات مكماة Quantized أي أن لكل منها كمية محددة تناسب مع التردد، وأدت النتائج النظرية والتجريبية إلى العلاقة التالية.

$$E_e : E_V : E_r = 1 : \sqrt{\frac{m}{M}} : \frac{m}{M} \quad (1.7)$$

حيث m كتلة الإلكترون

M كتلة النواة

فمثلاً بالنسبة لجزيء الهيدروجين ($M \approx 900m$)، المعادلة (1.7) تعطي

$$E_e : E_V : E_r = 1 : \frac{1}{30} : \frac{1}{900}$$

النتائج التجريبية لجزيء الهيدروجين هي:

$$E_e \approx 10 \text{ ev}, \quad E_V \approx 0.5 \text{ ev}, \quad E_r \approx 0.015 \text{ ev}$$

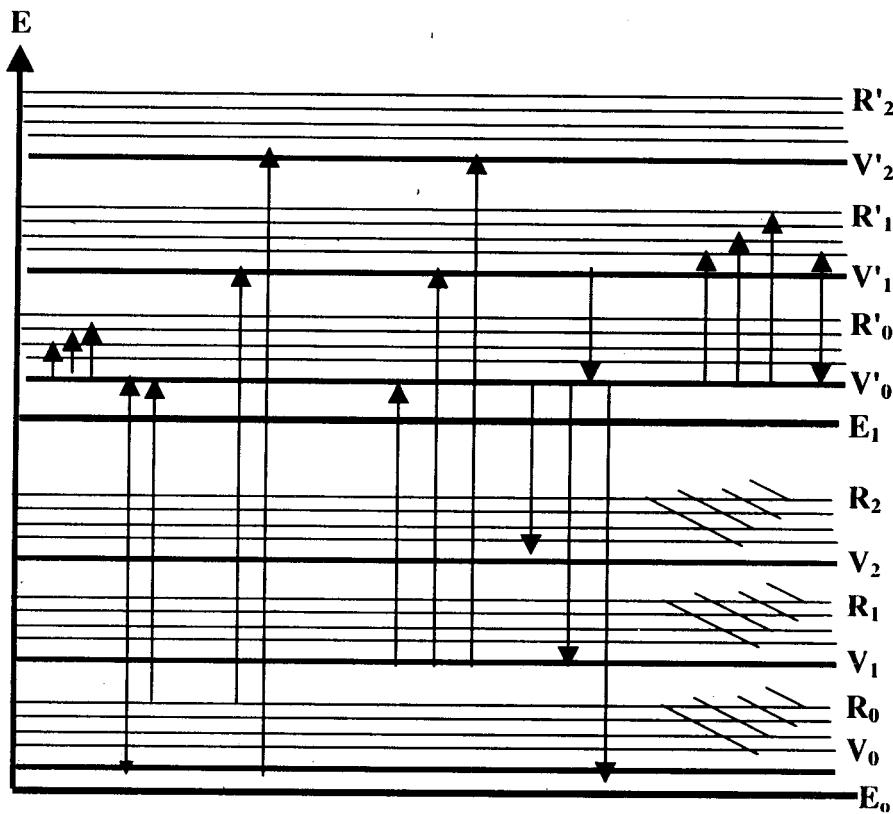
حيث إن

$$E_e : E_V : E_r = 1 : 1/20 : 1/700$$

وتوجد فروق واضحة بين الطاقات الإلكترونية والاهتزازية والدورانية

$$E_e \gg E_V \gg E_r \quad (1.8)$$

وحيث إن مستويات الطاقة الدورانية قريبة من بعضها نسبياً فإن الانتقال بين هذه المستويات يحدث عند الترددات المخضضة من 10^1 cm^{-1} إلى 10^2 cm^{-1} . يقع هذا المدى في منطقة الموجات الميكرونية ومنطقة الأشعة تحت الحمراء البعيدة. تسع المسافة بين مستويات الطاقة التذبذبية عنها في حالة مستويات الطاقة الدورانية لذلك يحتاج الانتقال بين هذه المستويات طاقة أكبر أي ترددات أعلى (10^2 cm^{-1} إلى 10^4 cm^{-1}) وهي منطقة الأشعة تحت الحمراء. المسافات بين مستويات الطاقة الإلكترونية أكبر من المسافات بين مستويات الطاقة الاهتزازية وهذا يستلزم طاقة أكبر للانتقال بين هذه المستويات الإلكترونية. يظهر الطيف الإلكتروني في المدى من 10^4 cm^{-1} إلى 10^5 cm^{-1} حيث الطيف المرئي وفوق البنفسجي. أي أن الأطيف الدورانية والتذبذبية والإلكترونية تظهر على التوالي في مناطق الموجات الميكرونية والأشعة تحت الحمراء البعيدة - الأشعة تحت الحمراء - الضوء المرئي وفوق البنفسجي. يبين شكل (2) مستويات طاقة الجزيء.



شكل (2): مستويات الطاقة للجزيء.

يلاحظ أنه إذا امتص الجزيء أشعة فوق بنفسجية أو مرئية فإن ذلك يغير من طاقاته الإلكترونية والتذبذبية والدورانية، أما إذا امتص أشعة تحت الحمراء فذلك يغير من طاقاته التذبذبية والدورانية وفي حالة امتصاصه الأشعة تحت الحمراء البعيدة أو موجات ميكرونية فلا تغير إلا طاقته الدورانية فقط.

3:1 مستويات الطاقة الدورانية Rotational Energy Levels

لتحديد حالات الطاقة المختلطة للدوار الصلد باستخدام نظرية الكم لابد من حل معادلة شرودنجر مع التعويض عن قيمة الكتلة m بالكتلة المختزلة μ وعن طاقة الوضع بالصفر حيث لا توجد طاقة وضع للحركة الدورانية باعتبار أن الدوار صلد تماماً، ومعادلة شرودنجر التي تعبر عن ذلك هي :

$$\frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial z^2} + \frac{8\pi^2 m}{h^2} E \Psi = 0 \quad (1.9)$$

حيث : ثابت $r^2 = x^2 + y^2 + z^2$

الحلول وحيدة القيمة المحددة والمستمرة توجد عند قيمة معينة E وهي :

$$E = \frac{h^2 J [J+1]}{8\pi^2 \mu r^2} = \frac{h^2 J [J+1]}{8\pi^2 I} \quad (1.10)$$

حيث J . العدد الكمي الدوراني و I عزم القصور الذاتي للجزيء حول محور دورانه.

يتضح أن قانون الانتقاء للطيف الدوراني الحالص للجزيء ثانوي الذرة هو :

$$\Delta J = \pm 1$$

من المعادلة (1.10) السابقة نجد أن $E_0 = 0$

$$E_1 = \frac{2h^2}{8\pi^2 I} \quad (1.11)$$

يكون تردد الخط الدوراني الأول بالهرتز هو :

$$v_r = \frac{2h}{8\pi^2 I} \text{ Hz} \quad (1.12)$$

العدد الموجي له يساوى :

$$\bar{v}_r (\text{cm}^{-1}) = \frac{2h}{8\pi^2 I c} = 2 B \quad (1.13)$$

حيث

$$B = \frac{h}{8\pi^2 I c} \quad (1.14)$$

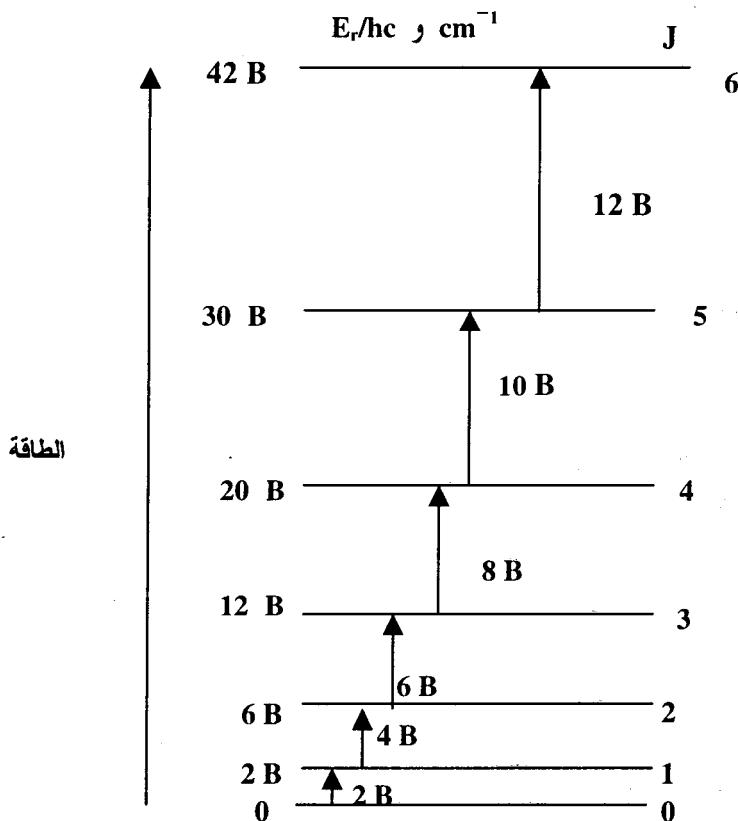
و B تسمى ثابت الدوران.

$$\frac{\Delta E}{h} = v \text{ Hz} \quad \text{جول}$$

علمًا بأن:

باستمرارنا بنفس الطريقة للانتقالات الدورانية : $J = 1 \rightarrow J = 2 \rightarrow J = 3$.

نرى أن الطيف الدوراني الحالص للجزيء ثانوي الذرة يتكون من سلسلة من الخطوط ذات الأعداد الموجية $2B$, $4B$, $6B$... الخ مع وجود فاصل ثابت بين الأعداد الموجية يساوى $2B$, كما هو موضح بالشكل (3) ويتناسب هذا الفاصل عكسيا مع عزم القصور الذائي. على هذا يمكن قياس عزم القصور الذائي من الطيف الدوراني الحالص وكذلك أبعاد الجزيء، وحيث إن عزم القصور الذائي I يكون دائما كبيرا فإن الطيف الدوراني يظهر في منطقة الأشعة تحت الحمراء البعيدة Far IR.



شكل (3): مستويات الطاقة الدورانية والانتقالات المسموحة بينها لجزيء ثانوي الذرة صلدة.

4:1 مستويات الطاقة التذبذبية Vibrational Energy Levels

يمكن كذلك تطبيق نظرية الميكانيكا الموجية على الحركة التذبذبية التوافقية. في هذه الحالة تخترل ذبذبات الذرتين في الجزيء ثانوي الذرة إلى حركة جسيم واحد كتلته (μ) وإزاحته من موضع الاتزان تساوى التغير في المسافة بين النوى ($r_e - r$). بفرض أن طاقة وضع الذرتين تساوى V نحصل من معادلة شرودنجر التالية:

$$\frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial z^2} + \frac{8\pi^2 m}{h^2} [E - v] \Psi = 0 \quad (1.15)$$

على المعادلة الموجية التي تصف حركة الجسيم (الحركة التوافقية)

$$\frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + \frac{8\pi^2 \mu}{h^2} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + \frac{8\pi^2 \mu}{h^2} [E - \frac{1}{2} Kx^2] \Psi = 0 \quad (1.16)$$

حلول هذه المعادلة ذات القيمة الوحيدة المحدودة والمستمرة غير موجودة لكل قيم E ولكن توجد فقط لقيمة التالية :

$$E_v = \frac{\hbar}{2\pi} \sqrt{\frac{K}{\mu}} \left(v + \frac{1}{2}\right) = \hbar v_0 \left(v + \frac{1}{2}\right) \quad (1.17)$$

\hbar = ثابت بلانك

E = الطاقة بوحدات الجول

v_0 = تردد الذبذبة الأساسية

v = العدد الكمي التذبذبي ويأخذ قيم الأعداد الصحيحة بالإضافة إلى الصفر و (0, 1, 2, 3, ...)

يمكن كتابة المعادلة الأخيرة بوحدات cm^{-1} كالتالي:

$$\epsilon_v = \frac{E_v}{hc} = \left(v + \frac{1}{2}\right) v \text{ cm}^{-1} \quad (1.18)$$

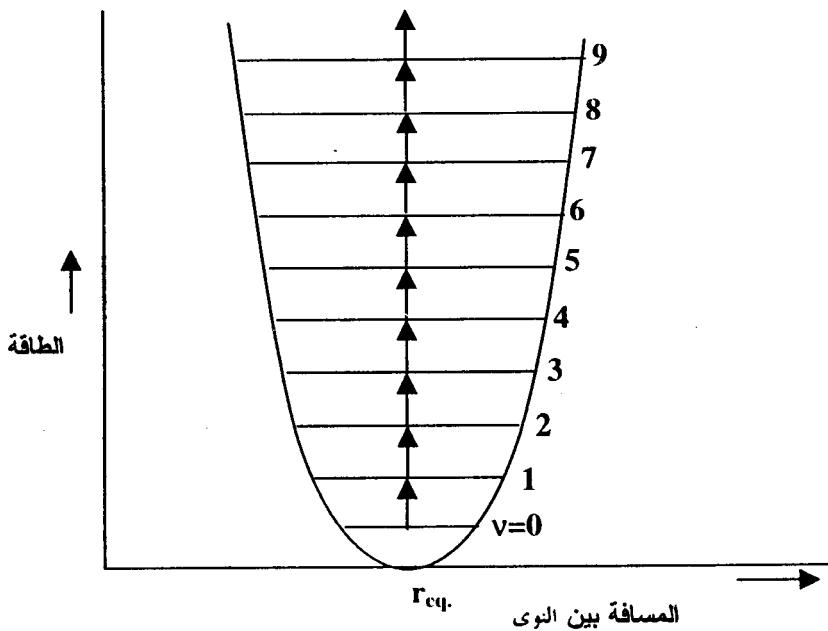
$$E_0 = \frac{1}{2} h v_0 \quad \text{فإن } v = 0 \quad \text{وعندما}$$

$$E_1 = \frac{3}{2} h v_0 \quad \text{فإن } v = 1 \quad \text{وعندما}$$

$$E_2 = \frac{5}{2} h v_0 \quad \text{فإن } v = 2 \quad \text{وعندما}$$

يصبح قانون الانتقاء الذي يحكم الانتقال التذبذبي للمتذبذب ثانوي الذرة هو $\Delta V = \pm 1$ كما في الشكل (4).

التردد الوحيد الذي يظهر في الطيف هو التردد الأساسي v_0 وفي الحقيقة هذا لا يحدث لأن ظهور تردد خالص للجزيء ثانوي الذرة نادر والسبب في ذلك أن دوران الجزيء يحدث في آن واحد مع التذبذب ولكن بتردد أقل بعامل $^2 10$ أو 10^3 . تتراوح الحركتان الدورانية والتذبذبية بنفس طريقة البندولين المتصلين ونتيجة لذلك يظهر بدلاً من تردد تذبذبي خالص ترددان بين $v_r \pm v_0$ يقعان بجوار v_0 .



شكل (4): مستويات الطاقة التذبذبية والانتقالات المسموحة بينها للحركة التوافقية البسيطة للجزيء ثانوي الذرة.

5:1 المهتز اللاتوافقي Anharmonic Oscillator

نموذج الحركة التوافقية البسيطة التي تميز بمنحنى الجهد ذي القطع المكافىء، لا ينطبق تماماً على الجزيئات الحقيقية لأن الجزء الحقيقى يعتبر مهتزًا لاتوافقياً، ولابد أن نأخذ في الاعتبار تأثير اللاتوافق على مستويات الطاقة الاهتزازية للحركة التوافقية البسيطة. فالروابط الحقيقية بالرغم من أنها مرنة إلا أنها ليست تامة المرونة لدرجة تجعلها تحقق قانون هوك [القوة المرجعة = ثابت القوة \times الإزاحة، $F = -kx$]، وعندما تتمدد الرابطة تباعد ذرات الجزء عن بعضها إلى حد تكسر عنده الرابطة ويفكك الجزء إلى ذرات، وعندما لا يوجد شيء يمسك الذرات بعضها فإنه لا يكون هناك مسافات بين مستويات الطاقة الاهتزازية، ويقال في مثل هذه الحالة بأنه توجد مستويات طاقة اهتزازية متصلة، وبالرغم من أن التمددات والانكماسات الصغيرة للرابطة يمكن اعتبارها مرنة إلا أنه في حالة السعات الكبيرة من التمدد أو الانكماس [أكثر من 10% من طول الرابطة مثلاً] ينشأ سلوك أكثر تعقيداً. يمثل الشكل (5) منحنى الطاقة للجزء ثانى الذرة في حالة الاهتزاز التوافقى (الخط المقطوع)، وفي حالة الاهتزاز اللاتوافقي (الخط المتصل). وقد اشتقت مورس تعبيراً رياضياً يطابق (للدرجة جيدة من التقرير) منحنى الجهد للمهتز اللاتوافقي، ويطلق على هذا التعبير دالة مورس Morse Function ويكتب على الصورة التالية:

$$E = D_{eq} \left[1 - \exp(a \{r_{eq} - r\}) \right]^2 \quad (1.19)$$

حيث a ثابت للجزء و D_{eq} تمثل طاقة التفكك. عند التعويض بالمعادلة السابقة في معادلة شرودنجر وحل المعادلة الناتجة نحصل على مستويات الطاقة والانتقالات المسموحة بينها للمهتز ثانى الذرة اللاتوافقي والتي يعبر عنها بالمعادلة التالية :

$$E_v = \left(v + \frac{1}{2} \right) \hbar \nu - \left(v + \frac{1}{2} \right)^2 \hbar \nu X_e \quad (1.20)$$

بوحدات cm^{-1}

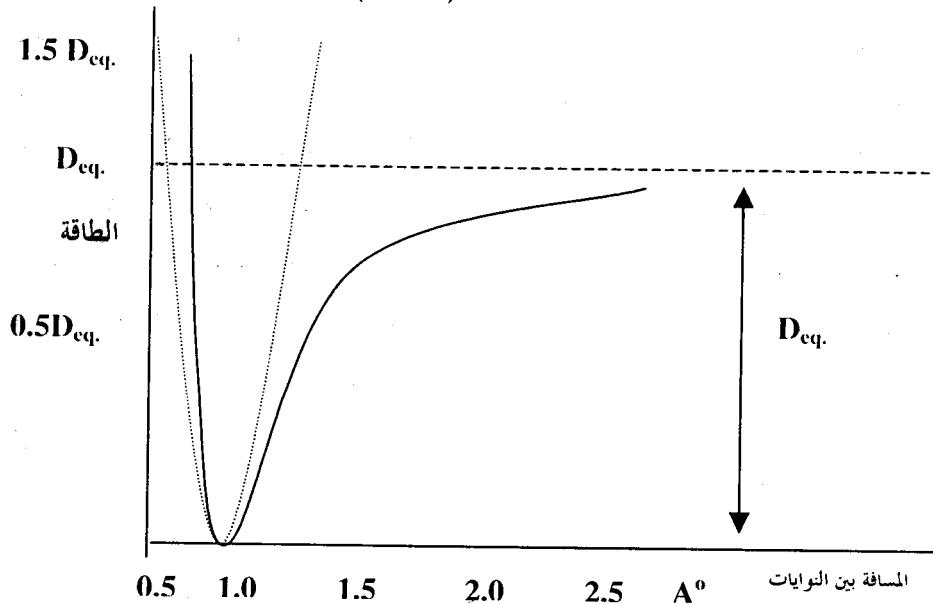
$$\epsilon_v = \frac{E}{hC} = \left(v + \frac{1}{2} \right) \bar{\nu}_e - \left(v + \frac{1}{2} \right)^2 \bar{\nu}_e X_e \quad (1.21)$$

حيث تمثل \bar{v} تردد الاهتزاز (معبرا عنها بالأعداد الموجية)، X_e ثابت اللاتوافق، ويكون دائماً صغيراً ومتوجباً. والمعادلة الأخيرة مقربة لأن المعادلات الأكثر دقة والتي تقبل مستويات الطاقة تستلزم استخدام مربع ومكعب المصطلح $(v + \frac{1}{2})$ كما في المعادلة التالية:

$$E_v = \left(v + \frac{1}{2}\right)hv - \left(v + \frac{1}{2}\right)^2 hv X_e - \left(v + \frac{1}{2}\right)^3 hv X_e \quad (1.22)$$

يمكن إعادة كتابة معادلة المهاجر اللاتوافي على الصورة التالية :

$$\epsilon_v = \bar{v}_e \left[1 - X_e \left(v + \frac{1}{2} \right) \right] \left(v + \frac{1}{2} \right) \quad (1.23)$$



شكل (5): منحى الطاقة للجزيء ثانى الذرة فى حالة الاهتزاز التوافقى (الخط المقطوع)، وفي حالة الاهتزاز اللاتوافي (الخط المصل).

بمقارنة هذه المعادلة بمعادلة مستويات طاقة المهاجر التوافقى، المعادلة :

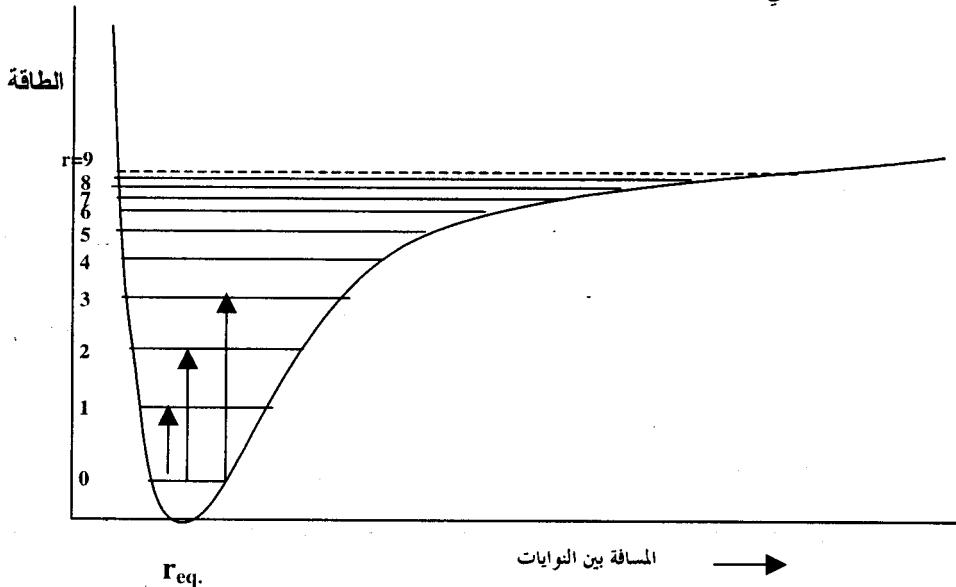
$$\epsilon_v = \frac{E_v}{hc} = \left(v + \frac{1}{2} \right) \bar{v} \quad \text{cm}^{-1}$$

وهي نفس المعادلة رقم (1.18) والتي يعبر فيها عن الطاقة بالجول، نجد إنه يمكن كتابة:

$$\bar{v}_{osc} = \bar{v}_e \left[1 - X_e \left(v + \frac{1}{2} \right) \right] \quad (1.24)$$

تمثل هذه المعادلة تردد الاهتزاز للمستوى 7، لذلك يصبح تردد الاهتزاز للمستوى

كالآتي: $v = 0$



شكل (6) : مستويات الطاقة والانتقالات المسموحة بينها للحركة الالتوافقية للجزيء ثانوي الذرة.

$$\bar{v}_0 = \bar{v}_e \left(1 - \frac{1}{2} X_e\right) \text{ cm}^{-1}$$

تمثل هذه المعادلة تردد نقطة الصفر أما طاقة الصفر للمهتر الالتوافقي تصبح :

$$\epsilon_0 = \frac{1}{2} \bar{v}_e \left(1 - \frac{1}{2} X_e\right) \text{ cm}^{-1}$$

من هنا نرى أن طاقة الصفر مختلف قليلاً عن قيمتها في حالة المهتر التوافقى . ونعلم أن قانون الانتقال للمهتر التوافقى $\Delta v = \pm 1$ ، أما في حالة المهتر الالتوافقى فإن هذا القانون (كما هو موضح بالشكل 6) يصبح :

$$\Delta v = \pm 1, \pm 2, \pm 3$$

والانتقال المضاعف في حالة المهتر الالتوافقى يصبح ممكناً ولكن احتمالية الانتقال وبالتالي شدة الخطط الطيفي تكون أقل عندما تتغير بأكثر من واحد. من المعروف أن معظم الجزيئات عند درجات الحرارة العادية تكون في أو طأ حالة اهتزازية أي عند $v = 0$. يمكن

حساب عدد الجزيئات في المستوى $v = 1$ مقارنة بعدها في المستوى $v = 0$ من قانون بولتزمان للتوزيع:

$$\frac{N_{v=1}}{N_{v=0}} = e^{-\frac{\Delta E}{kT}} = e^{-\frac{\Delta \epsilon hc}{kT}} \quad (1.25)$$

الفرق بين المستويات الاهتزازية يكون في حدود 10^3 cm^{-1} وبالتالي في معادلة بولتزمان نحصل على:

$$\frac{N_{v=1}}{N_{v=0}} = \exp\left(\frac{-6.63 \times 10^{-34} \times 3 \times 10^{10} \times 10^3}{1.38 \times 10^{-23} \times 300}\right) = \exp(-4.8) \approx 0.008$$

أي أن تعداد المستوى $v = 1$ يساوى تقريبا 0.01 أو 1% من تعداد المستوى الأرضي $v = 0$. يعتبر عدد الجزيئات في المستويات المثارة العليا أقل بكثير ويمكن إهماله عموما يمكن بدرجة تقريرية جيدة إهمال جميع الانتقالات التي تحدث من المستوى $v = 1$ فما فوق. نهتم بالانتقالات التي تبدأ من $v = 0$ ، ونعتبر أول ثلاث انتقالات تبدأ من $v = 0$

$$v = 1 \rightarrow v = 0 \quad \text{في حالة الانتقال -1}$$

$$\Delta v = +1$$

$$\begin{aligned} \Delta \epsilon_1 &= \epsilon_{v=1} - \epsilon_{v=0} \\ &= \left[\left(1 + \frac{1}{2}\right) \bar{v}_e - \left(1 + \frac{1}{2}\right)^2 \bar{v}_e X_e \right] \end{aligned} \quad (1.26)$$

$$\begin{aligned} &\quad - \left\{ \left(0 + \bar{v}_e\right) - \left(0 + \frac{1}{2}\right)^2 \bar{v}_e X_e \right\} \\ &= \bar{v}_e (1 - X_e) \text{ cm}^{-1} \end{aligned} \quad (1.27)$$

$$v = 0 \rightarrow v = 2 \quad \text{في حالة الانتقال -2}$$

$$\Delta v = +2$$

$$\Delta \epsilon_2 = 2 \bar{v}_e (1 - 3X_e) \text{ cm}^{-1} \quad (1.28)$$

$$v = 0 \rightarrow v = 3 \quad \text{في حالة الانتقال -3}$$

$$\Delta v = +3$$

$$\Delta \epsilon_3 = 3 \bar{v}_e (1 - 4X_e) \text{ cm}^{-1} \quad (1.29)$$

يعرف الامتصاص الناتج عن الانتقال $\Delta \epsilon_1$ بالامتصاص الأساسي Fundamental Absorption، أما الامتصاصات التي تنشأ عن الانتقالات $\Delta \epsilon_2$ ، $\Delta \epsilon_3$ تكون شدتها أقل كثيراً من الامتصاص الأساسي ويطلق عليها التردد المضاعف الأول First Overtone والتردد المضاعف الثاني Second Overtone على التوالي. إن قيمة X_e تساوى تقريراً 0.01، ويعكّرنا القول بأن الامتصاصات الثلاث $\Delta \epsilon_1$, $\Delta \epsilon_2$, $\Delta \epsilon_3$ تقع بالقرب من \bar{v}_e , $2\bar{v}_e$, $3\bar{v}_e$ على التوالي. ونأخذ مثلاً على ذلك طيف HCl الذي يعطى امتصاصاً قرياً عند 2866 cm^{-1} وآخر ضعيفاً عند 5668 cm^{-1} وآخر أضعف عند 8347 cm^{-1} . وحمل أي معادلين من المعادلات التالية:

$$\bar{v}_e (1 - 2X_e) = 2886 \text{ cm}^{-1}$$

$$2\bar{v}_e (1 - 3X_e) = 5668 \text{ cm}^{-1}$$

$$3\bar{v}_e (1 - 4X_e) = 8347 \text{ cm}^{-1}$$

نحصل على تردد الاتزان

$$\bar{v}_e = 2990, \quad X_e = 0.0174 \text{ cm}^{-1}$$

عند درجات الحرارة العالية [أعلى من درجة حرارة الغرفة] تظهر الأشرطة الساخنة Hot Bands التي تنشأ عن الانتقالات:

$$v = 1 \rightarrow v = 2, \quad v = 2 \rightarrow v = 3$$

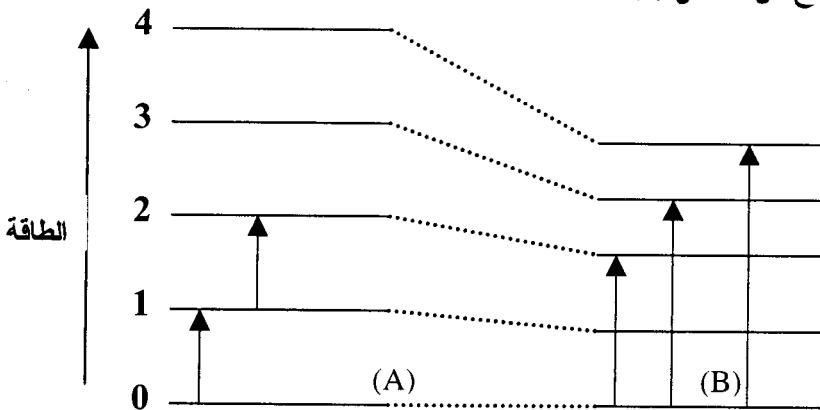
وذلك لأن عدد الجزيئات في المستويات العليا يزداد عند درجات الحرارة العالية. أي أنه يمكن أن يتواجد عدد كافٍ من الجزيئات في المستوى الاهتزازي $v=1$ وعند انتقالها إلى مستوى أعلى فإنها ستعطي امتصاصاً ضعيفاً و الانتقال إلى $v=2$ يعطى بالعلاقة:

$$\Delta \epsilon = \epsilon_{v=2} - \epsilon_{v=1} = v'_e (1 - 4X_e) \quad (1.30)$$

يتضح من ذلك أن هذا الامتصاص الضعيف يحدث عند تردد أقل بقليل من تردد الانتقال الناتج عن الامتصاص الأساسي ، وتزداد شدة شريط هذا الامتصاص كلما ارتفعت الحرارة، لذلك سميت هذه الأشرطة بالأشرطة الساخنة **Hot Bands**.

ما سبق نرى أنه ينشأ عن الالتوافق بعض النتائج المهمة مثل:

- 1. تقل المسافة بين مستويات الطاقة التذبذبية كلما زاد العدد الكمي التذبذبي كما هو واضح من الشكل (7).



شكل (7) : مستويات الطاقة والانتقالات المسموحة بينها في حالة:
(A) المهر التواقي (B) المهر الالتوافق.

- 2. لا يتحقق قانون الانتقاء $\Delta v = \pm 1$ ولكن من المحتمل أن تأخذ الأعداد الكمية التذبذبية القيم ... $\pm 1, \pm 2, \pm 3$. ويكون الطيف عندئذ من الترددات الأساسية ومضاعفات تردد هذه الذبذبات (Overtones) أي عند الترددات $2v_1, 3v_1$ نتيجة مضاعفة التردد الأساسي.

- 3. وأخيرا يظهر في طيف الجزيئات متعددة الذرات أشرطة ناتجة عن تراكب أو جمع ترددتين أو أكثر $v_1 + v_2$ أو الفرق بينهما $v_1 - v_2$. ويلاحظ دائماً أن شدة امتصاص مضاعفات التردد أو أشرطة التراكب أو الفرق تكون أضعف بكثير من شدة امتصاص الأشرطة الأساسية وتظهر هذه الأشرطة في منطقة تحت الحمراء Near IR .

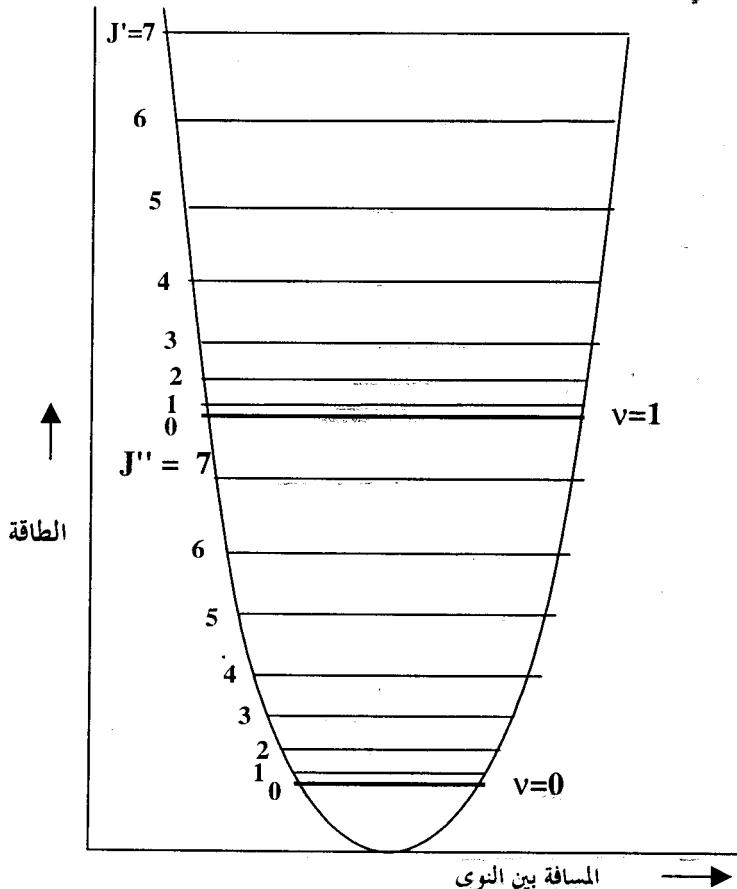
6:1 الطيف التذبذبي الدواري للأشعة تحت الحمراء

Infrared Vibration - Rotation Spectra

يعبر عن تردد الأشرطة في الطيف التذبذبي الدواري بالمعادلة التالية :

$$\nu_{vr} = \Delta [E_v + E_r] / h \quad (1.31)$$

يعمل الشكل (8) مستويات الطاقة الدورانية لمستويين من مستويات الطاقة التذبذبية للجزيء الثنائي الذرة.



شكل (8): مستويات الطاقة الدورانية لمستويين من مستويات الطاقة التذبذبية للجزيء الثنائي الذرة.

تعطى الطاقة التذبذبية والدورانية الكلية للجزيء الثنائي الذرة (مع اعتبار أن الاهتزاز تواافق وأن الدوار صلب تماماً) من المعادلة:

$$E_{vr} = (v + 1/2) \hbar \nu_0 + \frac{\hbar^2}{8 \pi^2 I} J [J + 1] \quad (1.32)$$

إذا حدث انتقال بين مستويين ورمزا لطاقة المستوى الأعلى منها
وللمستوى الأقل E''_{vr} نحصل على:

$$\begin{aligned} \Delta E_{vr} &= E'_{vr} - E''_{vr} \\ &= \hbar \nu_0 [v' - v''] + B_0 h [J'(J'+1) - J''(J''+1)] \end{aligned} \quad (1.33)$$

بالنسبة للأشرطة الأساسية $v' - v'' = 1$

إذا كانت

$$B_0 = \frac{\hbar}{8 \pi^2 I} \quad (1.34)$$

عندئذ

$$\Delta E_{vr} = \hbar \nu_0 + B_0 h [J'(J'+1) - J''(J''+1)] \quad (1.35)$$

يجب الآن أن نأخذ في الاعتبار الأساليب المحتمل أن تغير بها أعداد الكم
الدورانية حسب قانون الانتقال:

$$\Delta J = 0 \quad \text{or} \quad \pm 1$$

أ- إذا كانت $J' - J'' = 1$

بالت遇ريض عن "J" في المعادلة السابقة نجد أن:

$$\Delta E_{vr} = \hbar \nu_0 + 2 B_0 h J' \quad (1.36)$$

حيث $J' = 1, 2, 3, \dots$

ولا تساوى الصفر لأن ذلك يستلزم أن تكون "J" سالبة.

ب- إذا كانت $J' - J'' = -1$

بالت遇ريض عن "J'" نجد

$$\Delta E_{vr} = h\nu_0 - 2B_0hJ'' \quad (1.37)$$

حيث أن $J'' = 1, 2, 3, \dots$

— إذا كانت $J' - J'' = 0$

وهذا لا يحدث إلا في حالات خاصة ونادرة لأن — كما ذكرنا سابقا — وجود طيف تذبذبي خالص يكون نادرا.

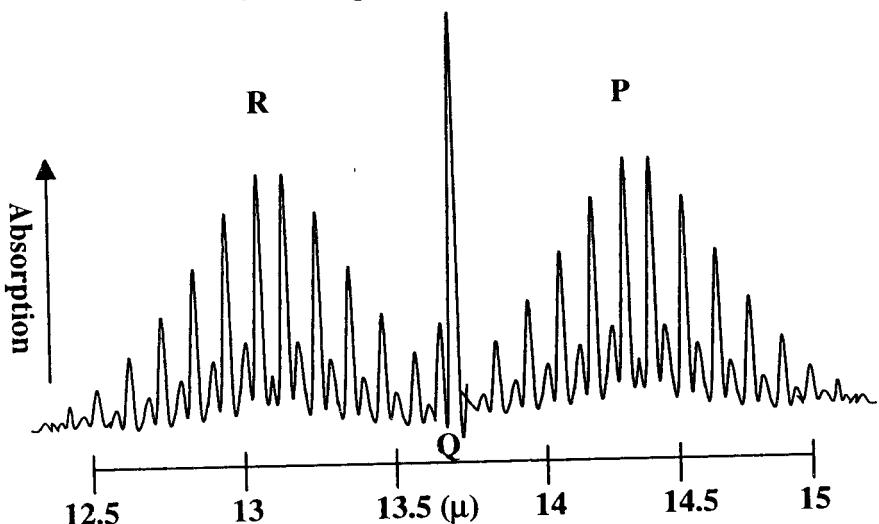
$$\Delta E_{vr} = h\nu_0 \quad (1.38)$$

بجمع المعادلات الثلاثة السابقة نجد أن

$$\Delta E_{vr} = h\nu_0 + \frac{2h^2 M}{8\pi^2 I} = h\nu_0 + 2B_0hJ \quad (1.39)$$

M تحل معل 1 $+ J'' + 1$ أو $J' + 1$ ، حيث $J = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3$

أـ إذا عوضنا عن $J = 0$ ، نحصل على انتقال تذبذبي غير مصاحب بأي تغير في عدد الكم الدوراني ويكون خط مفرد قوى في منطقة الشريط التذبذبي الدوراني يطلق عليه خط الصفر أو الفرع Q كما هو موضح في الشكل (9).



شكل (9) : أفرع الأشرطة التذبذبية الدورانية.

بـ - إذا أخذت J القيمة الموجبة تكون سلسلة من الخطوط تفصلها مسافات متساوية تقع على جانب التردد الأعلى للأصل وتكون هذه الخطوط الخط الموجب أو الفرع R .

جـ - إذا أخذت J القيمة السالبة تكون سلسلة من الخطوط تقع في جهة التردد الأدنى للأصل وتكون هذه الخطوط الخط السالب أو الفرع P .

ويمكن استخدام المعادلات السابقة في حالة الجزيئات متعددة الذرات.

7:1 مستويات الطاقة الإلكترونية – التذبذبية Electronic-Vibrational Energy Levels

سبق أن ذكرنا أن الطاقة الكلية للجزيء ثانية الذرة تعطى، حسب تقرير بورن-أوبنهايمير The Born-Oppenheimer Approximation، من العلاقة التالية:

$$E_{\text{mol}} = E_e + E_v + E_r \quad \text{حول} \quad (1.40)$$

وهذا يعني أن الطاقات الإلكترونية والتذبذبية والدورانية للجزيء لا تعتمد بعضها على البعض الآخر تماماً. وسيظهر فيما بعد أن هذا التقرير ليس صحيحاً لحد ما. ونحصل على التغير في الطاقة الكلية للجزيء من العلاقة:

$$\Delta E_{\text{mol}} = \Delta E_e + \Delta E_v + \Delta E_r \quad (1.41)$$

وإذا أهملنا الطاقة الدورانية حيث إنها صغيرة للدرجة تصبح فيها تغيرات الطاقة الدورانية مهملة عند النظر في الانتقالات الإلكترونية. وبإهمال الطاقة الدورانية تصبح الطاقة للجزيء كما يلي:

$$E_{\text{mol}} = \Delta E_e + \Delta E_v \quad \text{حول} \quad (1.42)$$

$$\Delta E_{\text{mol}} = \Delta E_e + \Delta E_v \quad \text{cm}^{-1} \quad (1.43)$$

وحيث إن الطاقة التذبذبية تعطى من المعادلة التالية:

$$\varepsilon_v = \left(v + \frac{1}{2}\right) \bar{v}_e - X_e \left(v + \frac{1}{2}\right)^2 \bar{v}_e \quad (1.44)$$

حيث $\bar{v}_e = 1/2\pi c \sqrt{k/u}$ و V عدد الكم التذبذبي يأخذ القيم $0, 1, 2, \dots$ ، وعند التعويض عن v نحصل على

$$\Delta \varepsilon_{mol} = \varepsilon_e + \bar{v}_e \left(v + \frac{1}{2}\right) - X_e \left(v + \frac{1}{2}\right)^2 \bar{v}_e \text{ cm}^{-1} \quad (1.45)$$

ويمكن إعادة كتابة المعادلة السابقة على الصورة التالية :

$$\begin{aligned} \bar{v} = & (\varepsilon' e - \varepsilon'' e) + \left[\left(v' + \frac{1}{2}\right) \bar{v}_e - X'e \left(v' + \frac{1}{2}\right)^2 \bar{v}_e \right] \\ & - \left[\left(v'' + \frac{1}{2}\right) \bar{v}_e - X''e \left(v'' + \frac{1}{2}\right)^2 \bar{v}_e \right] \end{aligned} \quad (1.46)$$

حيث \bar{v} العدد الموجي لخط الطيف بمقاييس السنتيمتر.

وتعتبر المعادلة السابقة صحيحة فقط بالنسبة للانتقالات التذبذبية التي ليس لها طاقة

دورانية أي بالنسبة للانتقالات $J' = 0$ إلى $J'' = 0$

التغيرات في عدد الكم التذبذبي V نتيجة للانتقالات الإلكترونية ليست محددة بقاعدة الانتقاء ويمكن أن تكون V عدداً صحيحاً موجباً أو سالباً.

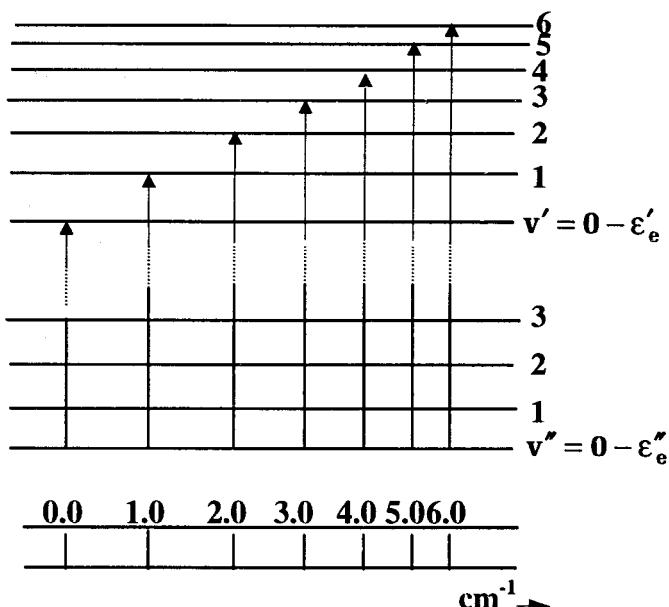
ففي حالة الانتقال $v' = 0$ و $v'' = 0$

$$\begin{aligned} \bar{v}_{00} = & (\varepsilon' e - \varepsilon'' e) + \left(\frac{1}{2} \bar{v}_e - \frac{1}{4} X'e \bar{v}_e \right) \\ & - \left(\frac{1}{2} \bar{v}_e - \frac{1}{4} X''e \bar{v}_e \right) \end{aligned} \quad (1.47)$$

حيث إن \bar{v} أصبحت هنا \bar{v}_{00} وهي العدد الموجي للشريط $(0,0)$ والذى يكون في معظم الأحيان أكثر الأشرطة شدة. يوضح الشكل (10) التركيب التذبذبي للشريط المكون خلال الامتصاص الإلكترونى من المستوى الأرضى $v'' = 0$ إلى المستويات الأعلى.

إذا حصلنا على عدد من الخطوط (ستة خطوط) في الشريط فإننا نستطيع إيجاد فيم $X''e$, \bar{X}_e , $X'e$, \bar{e} و المسافات بين حالات الطاقة الإلكترونية ($\epsilon''e - \epsilon'e$) وهكذا فإن دراستنا لطيف الشريط سيساعد ليس فقط في حساب قيم تردد الذبذبات \bar{e} وثابت اللاموافق $X''e$ للحالة الإلكترونية المستقرة **Electronic ground state** وإنما أيضا لقيمها ($X'e$, \bar{X}_e) في الحالة الإلكترونية العليا (المشاركة) **Electronic excited state** وتبين أهمية هذه القيم عندما ندرك أن الحالة المشاركة غير مستقرة ويظهر الجزيء في هذه الحالة لفترة قصيرة جداً يصعب إجراء قياسات معها بالطرق الاعتيادية. وطيف الشريط يعطى معلومات غنية حول قوة الرابطة لهذه الحالات.

وكما هو معروف بأن الجزيئات تتضمن العديد من مستويات الإثارة الإلكترونية ولذا فإن الانتقالات إليها من الحالة المستقرة سيعطي طيفاً يتضمن العديد من الأشرطة.



شكل (10) : التركيب التذبذبي للشريط الناتج خلال الامتصاص الإلكتروني من المستوى الأرضي ("") إلى مستوى أعلى (').

The Franck - Condon Principle

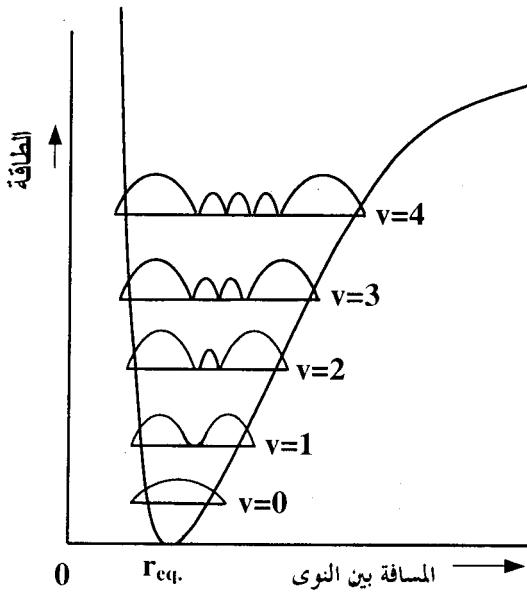
ينشأ طيف الامتصاص في المنطقة فوق البنفسجية و المرئية نتيجة إثارة الإلكترونات الجزيئات، أي انتقال هذه الإلكترونات من مستوى طاقة أدنى (أو طاً) إلى مستوى طاقة أعلى. وكثير من هذه الإلكترونات تثار بالأشعة فوق البنفسجية أو المرئية و بعضها يثار فقط بالأشعة في المنطقة فوق البنفسجية المفرغة. وإذا كانت الانتقالات بين مستويات الطاقة الإلكترونية فقط فإن الأطيف - فوق البنفسجية أو المرئية - للمركبات سوف تكون من خطوط حادة أي أشرطة امتصاص ضيقة جداً. ولكن تظهر الأطيف فوق البنفسجية أو المرئية كمنحنيات ملساء عريضة جداً وليس حادة. والسبب في ذلك أن أي تغير في الطاقة الإلكترونية يصاحبه تغير في مستويات الطاقة التذبذبية والدورانية.

تحتفل الحالة المثارة في خواصها وتركيبها عن الحالة الأرضية، وهذا يعني بالنسبة لجزيء ثاني الذرة وجود تغير في دالة الجهد E_r . فإن الإثارة تسبب زيادة أو نقصاً في طاقة التفكك D ونقصاً أو زيادة ، (كما هو شائع) في مسافة الاتزان بين النوى r وفي النهاية الحالة المثارة يمكن أن تؤدي إلى حالة غير مستقرة.

بالرغم من أن ميكانيكا الكم لا تضع قيوداً على تغير أعداد الكم التذبذبية أثناء الانتقال الإلكتروني (وهذه النتيجة تخالف قاعدة الانتقاء $\Delta v = \pm 1$) التي تحكم الانتقالات التذبذبية داخل مستوى إلكتروني واحد)، فإن الخطوط التذبذبية الناتجة لا تظهر بنفس الشدة. في بعض الأطيف يكون الانتقال (0, 0) هو الأقوى وفي البعض الآخر تزداد الشدة لأقصى قيمة عند قيمة ما من v' ، بينما في البعض الآخر، يظهر عدد قليل من الخطوط الطيفية التذبذبية بقيم عالية v' يتبعه طيف مستمر.

يمكن صياغة المشكلة الأساسية في تحليل الطيف الإلكتروني الجزيئي كما يلي. نفرض أن الجزيء امتص كمًا من الطاقة $h\nu$ في الحالة الإلكترونية الأرضية و الحالة التزبدية v^* . والسؤال هو هل سيظل الجزيء عند هذه الحالة التزبدية بعد امتصاص هذا الكم من الطاقة؟ أو عند أي نقطة على منحنى الجهد نجده بأعلى احتمال؟، يجيب على هذا التساؤل مبدأ فرانك - كوندن الذي بني على أساس الفرض بأن الانتقال الإلكتروني سريع جداً ($s^{-15} - 10^{-14}$) مقارنة بالانتقال التزبدية ($s^{-13} - 10^{-12}$)، أثناء هذا الزمن لا يحدث تغير في وضع أو سرعة النوى. بمعنى آخر تكون النوى ثابتة الوضع خلال الانتقال الإلكتروني وتظل المسافة بين النوى للجزيء المثار هي r_0 ، كما لو أن الجزيء في الحالة الأرضية.

يبين منحنى مورس في الشكل (11) كيفية تغير طاقة الجزيء ثانية الذرة مع المسافة البنية النووية . وهذا المنحنى يمثل الطاقة عندما تكون إحدى الذرتين ثابتة على المحو $r = 0$ والأخرى تقترب بين نهايات المنحنى. وطبقاً لوجهة النظر الكلاسيكية تقتضي الذرة المهاجرة معظم وقتها على المنحنى عند نقطة رجوع الحركة، حيث إنها تتحرك ببطء أكبر عندها، و النظرية الكمية في حين أنها تتفق مع وجهة النظر الكلاسيكية بالنسبة لأعداد الكم التزبدية العالية، تظهر أنه عندما تكون $V = 0$ توجد الذرة على أكثر احتمال عند مركز حركتها أي عند المسافة البنية النووية للاتزان r_{eq} ، عندما $V = 1, 2, 3$ تقترب الواقع الأكثر احتمالاً باطراد Steadily من الأطراف حتى "قيمة V العالية " تتحدد النظريتان. هذا السلوك يظهر في الشكل (11) الذي يبين توزيع الاحتمال لكل حالة تزبدية مقابل المسافة البنية النووية.



شكل (11): توزيع الاحتمال للجزيء ثانى الذرة تبعا لنظرية الكم.

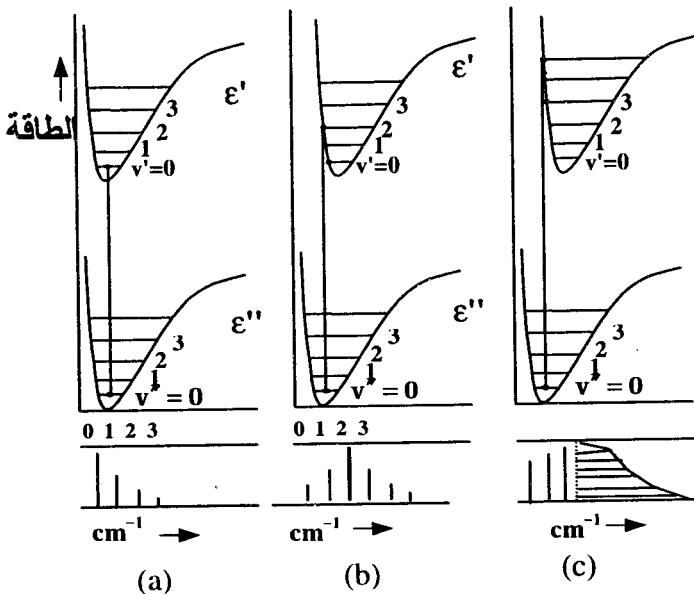
إذا انتقل الجزيء ثانى الذرة من الحالة الإلكترونية الأدنى إلى الحالة الإلكترونية الأعلى و التي يكون فيها الجزيء المثار مستقرًا بالنسبة للفكك إلى ذراته فإن الحالة الأعلى يمكن تقليلها بمحنعي مورس بنفس ملامح محنعي مورس للحالة الإلكترونية الأرضية، وقد يكون من المتحمل (وليس ضروريًا) وجود اختلافات في الترددات التذبذبية، ومسافة الاتزان بين النوى، أو طاقة الفكك بين الحالتين. وبين الشكل (12) ثلاثة احتمالات.

الحالة الأولى شكل (a):

مسافة الاتزان البينية النووية للحالة الإلكترونية الأعلى تساوى نفس المسافة للحالة الإلكترونية الأدنى أي أن النهاية الصغرى لمنحنى الأعلى تقع تقريبا فوق النهاية الصغرى لمنحنى الأوّل.

وقد اقترح مبدأ فرانك - كوندن في هذه الحالة أن الانتقال يكون رأسيا حيث إن المسافة البينية النووية لم تتغير. فإذا افترضنا أن الجزيء يكون في البداية في الحالة الإلكترونية الأرضية $v=0$ والحالة التذبذبية $v=4$ عندئذ سيكون الانتقال الأكثر

احتمالا هو المثل بالخط الرأسي في الشكل وسيكون أقوى خط طيفي ناتج عن الحالة $v'' = 0$ هو $(0, 0)$. على أي حال نقول إن احتمال إيجاد الذرة المهترة يكون كبيرا عند مسافة الاتزان في الحالة $v = 0$ ، وتسمح (وإن كان قليلا) بعض الفرصة للذرة أن تكون قريبة من أطراف حركتها التدنبية. إذ يوجد بعض الفرص للانتقال ليبدأ من نهاية الحالة $v'' = 0$ وينتهي في الحالات إلخ ... $2 = v'$. والخطوط $(1, 0), (2, 0)$ تقل شدتها بسرعة كما هو مبين.



شكل (12): مبدأ فرانك-كوندن. (a) المسافة التووية البينية متساوية في الحالتين المثارة والأرضية.
(b) المسافة r للحالة المثارة أكبر قليلاً من r_0 للحالة الأرضية.
(c) المسافة r للحالة المثارة أكبر كثيراً من r_0 للحالة الأرضية.

الحالة الثانية شكل (b):

تكون فيها المسافة التووية البينية للاتزان للحالة الإلكترونية المثارة أكبر قليلاً من مثيلتها في الحالة الإلكترونية الأرضية، في هذه الحالة يكون الانتقال الرأسي من المستوى $v'' = 0$ إلى المستوى الأعلى $v' = 2$ هو الأكثر احتمالاً والانتقالات إلى مستويات أدنى

أو أعلى تكون أقل احتمالاً. وعموماً تعتمد الحالة العليا الأكثر احتمالاً للوصول على الفرق بين المسافين البيئيين عند وضع الاتزان للحالتين الأرضية والمثارة.

الحالة الثالثة شكل (٤) :

في الحالة الثالثة شكل (٤) حيث تقع النهاية الصغرى لمحني الجهد للحالة المثارة عند مسافة بيئية نووية للاتزان أكبر بكثير من تلك المسافة للمحني الأدنى. يلاحظ هنا أن مستوى الطاقة الذي يتم الانتقال إليه يمتلك قيمًا أعلى v' وزيادة على ذلك يمكن أن تحدث الانتقالات الآن إلى حالة يمتلك فيها الجزيء المثار طاقة أكثر من طاقة تفككه، من تلك الحالات سوف يتفكك الجزيء دون أي تذبذبات وبما أن الذرات الناتجة من التفكك يمكن أن تأخذ أي قيم من الطاقة الحركية فإن الانتقالات لا تكون مكممة **not quantized** ويتجز طيف مستمر كما هو موضح في الشكل (12).

9:1 طاقة التفكك Dissociation Energy

يمكن للجزيء في أي حالة إلكترونية له أن يتفكك إذا اكتسب طاقة تذبذبية كافية. هذه الطاقة الالزمة للتفكك (طاقة التفكك) تعتمد على الحالة الإلكترونية، وعلى النمط التذبذبي. في بعض الحالات الإلكترونية يكون الجزيء غير مستقر ويتفكك لحظياً إلى أجزاء ويمكن أن ينبع عن هذا التفكك أيونات ولكن غالباً ينبع شق غير مشحون.

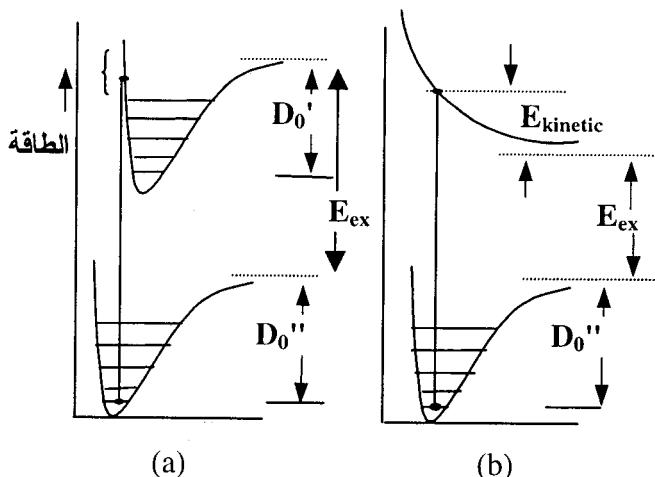
إذا رجعنا إلى الحالة الثالثة الموضحة بالشكل ٤ نجد أنها تمثل إحدى طرق تفكك الجزيء المثار إلكترونياً. والرمزان D_0 ، D' يرمزان لطاقة التفكك للجزيء العادي والجزيء المثار من الحالة $0 = v'$ في كل حالة. نلاحظ أن طاقة التفكك الكلية للذرات الناتجة عن التفكك من المستوى الأعلى تزيد بكمية إضافية (يطلق عليها E_{ex})، كما هو موضح في الشكل (13)، عن طاقة نواتج التفكك من الحالة الأدنى. والطاقة E_{ex} هي طاقة إثارة ذرة واحدة (ونادرًا ما تكون للذرتين) من ذرات التفكك. لقد ذكرنا أن الطيف في هذا النظام يتكون من بعض الانتقالات التذبذبية المكممة يتبعها الجزء المستمر (أو انتقالات غير مكممة) والذي يمثل التفكك. العدد الموجي للحد الأدنى للجزيء المستمر يمثل الطاقة الكافية لحدوث التفكك تماماً دون زيادة وهذا يعني أن نواتج التفكك تفصل وطاقة

حركتها صفر. من ذلك يكتب العدد الموجي للحد الأدنى للجزيء المستمر والذي يرمز له بالرموز \bar{v}_L على الصورة التالية:

$$\bar{v}_L = D_0'' + E_{ex} \text{ cm}^{-1} \quad (1.48)$$

ويمكن حساب قيمة طاقة التفكك " D_0 " إذا عرفت طاقة الإثارة E_{ex} . ويمكن حساب هذه القيمة باستخدام طرق الطيف الذري.

أما الحالة الثانية التي يحصل فيها التفكك فهي تنتج عندما يحصل الانتقال من مستويات الطاقة في منحنى الجهد ذي النهاية المستقرة إلى مستويات الطاقة المشار غير المستقرة (**Unstable exited state**) (إلى أي منحنى جهد عدم النهاية الصغرى) كما في الشكل (13) حيث تكون طاقة التذبذب للجزيء في المستوى الإلكتروني المشار عالية جدا بحيث تقترب المسافة البينية من الالهامية خلال فترة التذبذب. وبذلك يتفكك الجزيء وينتج عن ذلك منطقة مستمرة من الطيف. أي أن جميع الانتقالات تؤدي إلى التفكك.



شكل(13) التفكك نتيجة لالانتقال (a) إلى مستوى إلكتروني مستقر (b) إلى حالة مشارية مستمرة.

ويمكن حساب طاقة التفكك بواسطة الطرق الكيميائية الحرارية، إلا أن القيم المحسوبة بهذه الطريقة تختلف عن القيم المحسوبة بالطرق الطيفية وذلك لأن الأولى تحسب عند درجة حرارة K^0 298 بينما تحسب الأخيرة عند $0^0 K$ ويمكن تحويل إحداها إلى الأخرى باستخدام بعض الفرضيات.

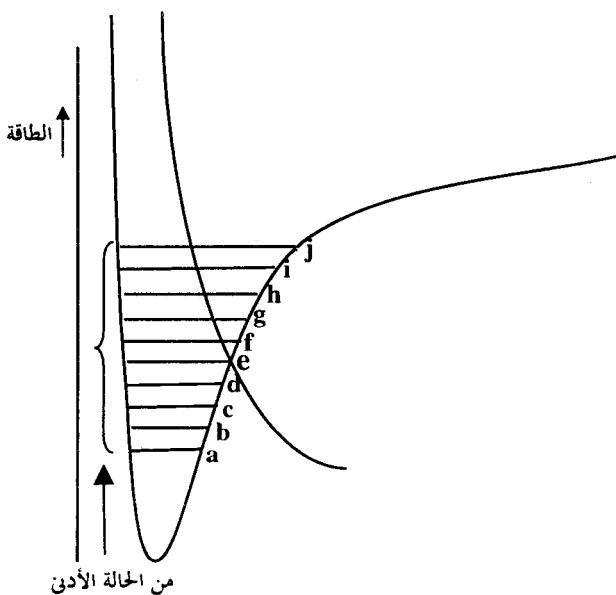
إن كثيراً من الأطيف الإلكتروني لا تظهر أطيفاً مستمرة نهائياً بحيث إن المسافات البينية في المستويات العليا والمنخفضة تكون بشكل يمكن إهمال الانقلالات القرية من حد التفكك. ولكن على الرغم من ذلك فإنه يمكن اشتقاق تقدير لطاقة التفكك وذلك من ملاحظة تقارب الخطوط الطيفية.

10:1 التفكك المبكر Predissociation

ينشأ التفكك المبكر عندما تتقاطع منحنيات مورس لحالتين مثارتين مختلفتين جزيئيًّا معين كما هو موضح بالشكل (14). أحد الحالتين المثارتين يكون مستقرًا حيث يوجد منخفض في منحنى الطاقة والآخر يكون غير مستقر فلا يوجد منخفض في منحنى الطاقة ويظهر في الشكل أيضًا بعض المستويات التذبذبية.

ويمكن تلخيص بعض ميزات طيف التفكك المبكر كالتالي:

- أ— يظهر في الطيف منطقة امتصاص مستمرة.
- ب— تظهر بعض الأشرطة بتراكيب غير متداخلة على جهة الطيف باتجاه التردد الأعلى والتردد الأقل. أي أن طيف الامتصاص عبارة عن أشرطة تذبذب حادة عند ترددات منخفضة ثم منطقة مستمرة عند تردد متوسط ثم أشرطة حادة عند ترددات عالية تندمج (merging) إلى نوع آخر اعتيادي من طيف التفكك المستمر.



شكل(14): يبين حدوث الفكك المبكر أثناء الانتقالات إلى حالة عليا مستقرة مقاطعة حالة مستمرة.

11:1 التركيب الإلكتروني للجزيئات ثنائية الذرة

Electronic Structure of Diatomic Molecule

1- نظرية المدار الجزيئي Molecular Orbital Theory

نظرية المدار الجزيئي تفترض مدارات تقتد حول، وتحتضن نوتين أو أكثر، ويمكن حساب شكل وطاقة هذه المدارات من معادلة شروdonجر بدلالة ثلاثة أعداد كمية. ونفس القواعد (الطاقة الأدنى أولاً، إلكترونان على الأكثر لكل مدار "زوج"، الغزل المتوازي في مدارات الانحلال) التي تطبق في حالة ملء المدارات الذرية تطبق في حالة ملء المدارات الجزيئية.

تعتبر هذه القواعد بسيطة نسبياً للجزيئات ثنائية الذرة حيث إن المدارات الجزيئية تحتضن نوatin فقط. وسنبدأ بهذه الحالة.

- 2 - أشكال بعض المدارات الجزيئية

Shapes of Some Molecular Orbitals

شكل المدار الجزيئي هو الحيز الذي بداخله يقضى الإلكترون المستلم له 95% من الوقت. وحساب هذا الشكل بدقة من معادلة شرودنجر يستوجب حسابات ومعاجلات معقدة للغاية. لكن يمكن الحصول على فكرة وصفية جيدة عن الشكل التقريبي له تأخذ في الاعتبار أن المدارات الجزيئية تتكون من مجموع أو طرح المدارات الذرية للذرات المكونة للجزيء. وهذه الطريقة تسمى الجمع الخطى للمدارات الذرية **Linear Combination of Atomic Orbitals [LCAO]**. أي يمكن بالنسبة لجزيء ثنائي الذرة أن نتصور تكوين مدارين جزيئيين مختلفي الدلالات الموجية كما يلى:

$$\Psi_{mo} = \Psi_1 + \Psi_2 \quad (1.49)$$

أو

$$\Psi_{mo} = \Psi_1 - \Psi_2$$

حيث Ψ_1, Ψ_2 هما مدارات الذرتين

$$\Psi_2 - \Psi_1 \quad \text{تماثل} \quad \Psi_1 - \Psi_2$$

Ψ_{mo} تمثل احتمال وجود الإلكترون في مكان معين.

نأخذ كمثال جزيء الهيدروجين H_2 , المدار الواضح لنا هو $1s$ لكل ذرة. وبالتالي فالمدار الجزيئي الناتج من الجمع الخطى للمدارين الذرين هو $1s$ وي-bin الشكل (15) الوضع :

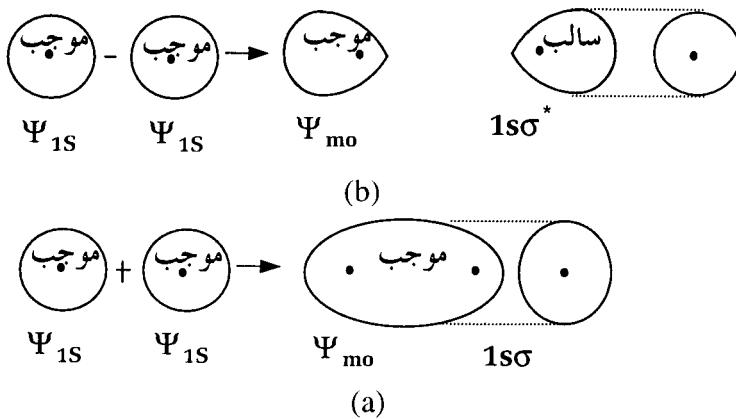
$$\Psi_{H2} = \Psi_{1s} + \Psi_{1s} \quad (1.50)$$

و كما هو معروف فإن Ψ_{1s} تكون موجبة القيمة في أي مكان، لذا عند تراكب المدارين الذرين فإن قيمة Ψ_{H2} سوف تزداد. وهذا يفترض أن المدار الجزيئي في المعادلة السابقة بيضاوي بسيط، متناظر في الشكل. ويعمل تركيز الشحنات الكهربائية بين النوى كنوع من الأسمدة لربط النوى معا، وهذا المدار يمثل تكوين رابطة بين الذرات، (ويسمى

مدار الرابطة (Bonding orbital)، ويرمز له بالرمز $1s\sigma$ إذ أنه ناتج من مدارين $1s$.

ومن جهة أخرى، فإن الشكل يبين الوضع عندما:

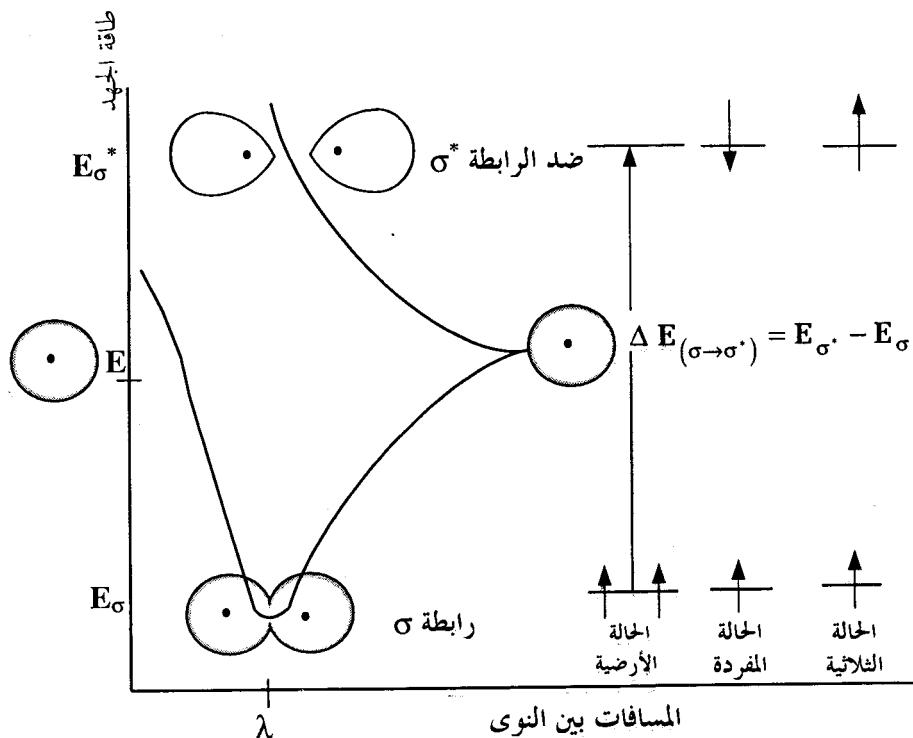
$$\Psi_{H_2} = \Psi_{1s} - \Psi_{1s} \quad (1.51)$$



شكل(15): يبين جزيء الهيدروجين.

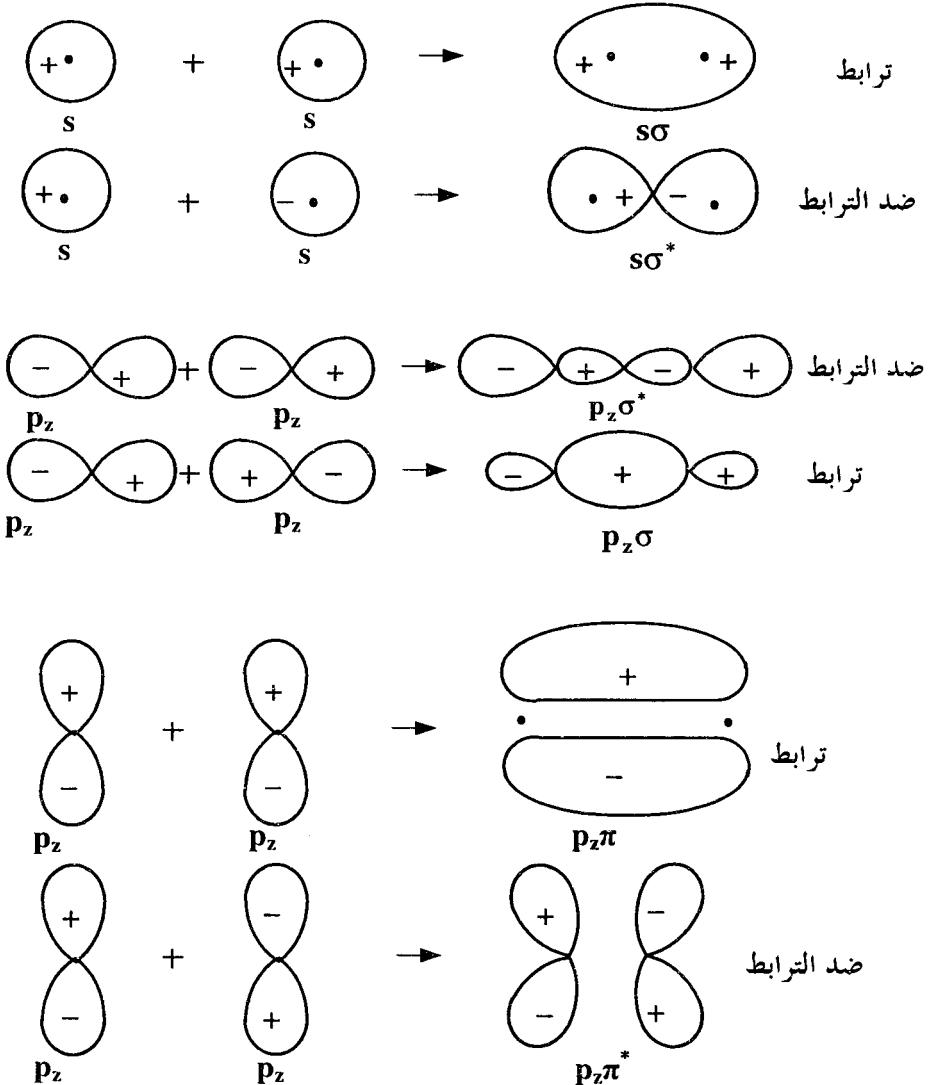
بما أن Ψ_{1s} تكون موجة في كل مكان، عندما يتداخل أو يتراكب المداران المنفصلان Ψ_{1s} سوف يلاشى كل منهما الآخر أي أن Ψ_{mo} بين النوى سوف تكون صفراء، بينما تكون موجة بالقرب من إحدى النواتين وسالبة بالقرب من الأخرى. وعلى أية حال شكل المدار الجزيئي يبين أن الشحنة الكهربائية تكون أكبر ما يمكن خارج النواتين، لذا يزداد التناحر النووي ويطلق على المدار مدار ضد الترابط Antibonding orbital وهكذا ينشأ مدار ذو طاقة أعلى من طاقة الذرتين المنفصلتين ويأخذ الرمز $1s\sigma^*$. أي أنه عندما تقترب ذرتان من بعضهما فإن مداراًهما تتدخل فيما بينهما، وينشأ نتيجة لهذا التداخل حالتان: إما زيادة في كثافة احتمال وجود الإلكترون بين الذرتين، مكوناً بذلك مداراً ترابطياً جزيئياً Bonding molecular orbital يرمز له بالرمز $1s\sigma$ ، أو نقصان في تركيز كثافة الإلكترون بين الذرتين، مؤدياً إلى قوة تناحر بين الذرتين مكوناً بذلك مداراً

جزيئياً ضد الترابط **Antibonding molecular orbital** ويرمز له بالرمز $1S\sigma^*$. ويبين الشكل (15) في الطرف الأيمن المنظر النهائي للمدارين ويظهران في تناظر أسطواني حول محور الرابطة وهذه الخاصية التي تجعلهما يوصفان مدارات σ . ونشير هنا إلى الخاصية الأخرى عن التناظر المداري جزيئات ذرات ذرتين نواهما متتشابهتان **Homo nuclear diatomic molecules** عندئذ تمثل نقطة منتصف الرابطة بين النواتين مركز التناظر (التماثل) وتكون المدارات متتظايرة حول خط الرابطة. ويبين الشكل (16) تغير الطاقة مع المسافة البينية.



شكل(16): تغير الطاقة مع المسافة البينية النووية في مدارات الرابطة وضد الرابطة.

يُبيّن الشكل (17) السطوح الفاصلية Boundary-surfaces التي توضح تكوين المدارات الجزيئية σ و π من المدارات الذرية s و p . جزيئات ذوات ذرتين نوويات متشابهتان Homonuclear diatomic molecule.



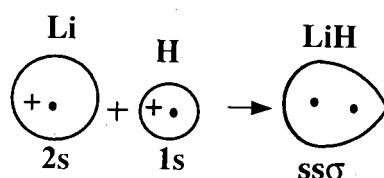
شكل (17) : السطوح الفاصلية توضح تكوين المدارات الجزيئية من المدارات الذرية S و P و في جزيئات ثنائية النزارات متشابهة النوى. في كل حالة يكون المور Z على طول الخط الواصل بين النواوتين. يمثل مستوى الورقة المستوى y . المداران π و π^* يكافيان المدارين σ و σ^* ، إلا أنهما منحرفان بزاوية 90° .

نلاحظ في الشكل أن المدارات تكون متناظرة حول خط الترابط على حين أن المدارات π تغير إشارتها بالدوران بزاوية 180° حول خط الترابط. وبما أن فصوص المدارات p_z تكون على طول خط الترابط، لذلك فإن هذه المدارات تمثل مدارات σ الجزيئية. وكل من المدارين p_x و p_y يشكلان مدارات π الجزيئية.

الدوال الموجية $+\Psi$ ، $-\Psi$ تكتب عادة ، طبقا لنظرية المدارات الجزيئية للجزيئات ثنائية الذرة ذات النوى المشابهة (المتماثلة) $g\Psi$ ، $u\Psi$ التدليل السفلي g ، u اختصار الكلمات الألمانية gerade (زوجي)، ungerade (فردي) وتشير إلى الخواص التماثلية للدوال الموجية ويقال عن المدار أنه متماثل (Symmetrical) عندما لا تغير إشارة الدالة الموجية عندما تغير إشارة المحاور X ، Y ، Z إلى $-X$ ، $-Y$ ، $-Z$. أي عندما تعكس أي نقطة على المدار عند النقطة الوسطية أو مركز التماثل، وعلى العكس يقال عن المدار أنه غير متماثل إذا تغيرت إشارة الدالة مع تغيرات إشارة المحاور X ، Y ، Z . ويفضل عادة استخدام الرمز $1s\sigma$ ، $1s\sigma^*$ بدلاً من الدلالات $+\Psi$ ، $-\Psi$ للتدليل على مدارات الترابط ضد الترابط على التوالي. ولا تستخدم g ، u في حالة الجزيئات غير متجانسة النوى.

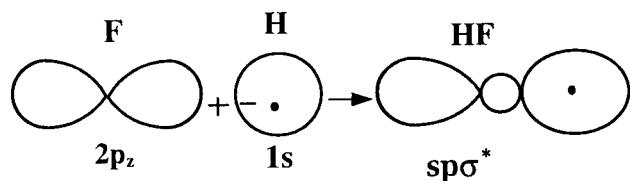
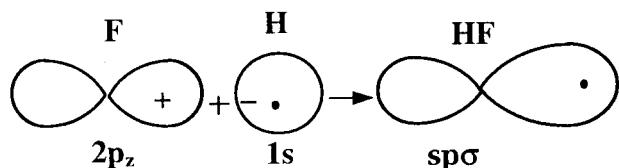
الجزيئات ثنائية الذرة غير متجانسة النوى Heteronuclear diatomic molecules تتالف أساساً من ذرات غير مشابهة، فتكون مدارتها على العموم مختلفة وعليه فالإلكترونات التساهمية في هذه الجزيئات ليست مشتركة بنفس النسبة بين الذرتين. وأحسن وأبسط مثال على جزيئات ثنائية الذرة غير متجانسة النوى هي جزيئات LiH. المدار الاعتيادي لإلكترون ذرة الهيدروجين هو $1s$ ، على حين مدارات إلكترونات ذرة الليثيوم هي $2s^2$. وهذا يعني أن لكل من الذرتين إلكتروناً تساهمياً واحداً، المدار $1s$ في ذرة الهيدروجين والمدار $2s$ في ذرة الليثيوم يكونان مدار σ جزئي LiH كما في الشكل (18). ففي كل من الذرتين تكون الشحنة الفعلية المؤثرة على الإلكترون التساهمي هي $+e$

(في ذرة الليثيوم تحجب الطبقة الداخلية في المدار $1s$ ، والمتألفة من إلكترونين (شحنة مقدارها $+2e$ من مجموع شحنة النواة $+3e$)، ولكن الإلكترون التساهمي يكون بالمعدل أبعد عن نواة الليثيوم بعدة مرات مما هو عليه عن نواة الهيدروجين (إن طاقات التأين تعكس هذا الفرق، حيث إن طاقة تأين ذرة H هي 13.6 eV على حين هذه الطاقة تساوى 5.4 eV لذرة Li) ولذا تكون الإلكترونات في مدار الترابط σ في جزء LiH أكثر ميلاً نحو نواة H . ومن هذا يتبع تجمع للشحنة السالبة قرب نواة الهيدروجين في LiH ، الشكل (18) إذا كان هناك انزعال كامل للشحنة، كما هو الحال في NaCl لأدى ذلك إلى أن جزء LiH تكون من أيون Li^+ وأيون H^- ونتيجة لها تكون الرابطة أيونية بحتة. لكن الحقيقة أن الرابطة في LiH هي جزئياً أيونية Partially ionic، حيث إن كلاً من الإلكترونات التساهليتين يقضى حوالي 80% من الوقت جوار النواة H و 20% من الوقت جوار النواة Li . وعلى نقيض هذا هو حالة الكترونات الترابط في الجزيئات ثنائية الذرة متتجانسة النوى Homonuclear molecule مثل H_2 , O_2 ، ففي هذه الحالة تقضي الإلكترونات 50% من الوقت بجوار كل من النواتين. إن الجزيئات التي روابطها ليست تساهلية بحتة ولا أيونية بحتة تدعى أحياناً تساهلية قطبية Polar covalent moment، حيث إن هذه الجزيئات تمتلك عزم ثانوي قطب كهربائي Electric dipole moment. إن قابلية الذرة لجذب إلكترون تساهلي تدعى بالقدرة السلبية Electronegativity، وفي جزء LiH ، على سبيل المثال، تكون ذرة H ذات قدرة سلبية أكبر من ذرة Li .



شكل(18): إلكتروناً الترابط في جزء LiH يشغلان مداراً جزيئياً متكوناً من مدار $1s$ لذرة الهيدروجين ومدار $2s$ لذرة Li .

في الجزيئات غير متجانسة النوى Heteronuclear molecules يمكن أن تكون المدارات الذرية، التي نتصورها متحدة لتكون المدار الجزيئي، ذات صفات مختلفة بعضها عن بعض. مثال ذلك جزيء HF الذي فيه المدار 1S لذرة الهيدروجين يتحدد مع المدار 2P_z لذرة الفلور. هناك احتمالان لهذا الاتحاد، - كما هو مبين في الشكل (19) - إما تكوين مدار الترابط $sp\sigma$ أو مدار ضد الترابط $sp\sigma^*$ ، بما أن كلا من المدار 1s في H والمدار 2P_z في F يحتوى على إلكترون واحد - جدول (3) - فينتج أن المدار $sp\sigma$ في HF يحتوى على إلكترونين. ولذلك يمكننا أن نتصور الذرتين في الجزيء HF مشدود بعضهما إلى بعض بواسطة رابطة تساهمية واحدة. يبين الشكل (19) التركيب الإلكتروني للجزيء HF ويوضح الجدول (3) التركيب الذري لعناصر السلسلة الأولى والثانية في الجدول الدوري، توضح الأسهم اتجاه غزل الإلكترونات حيث، طبقاً لقاعدة هوند Hund rule تحاول الإلكترونات في نفس المدار الثانوي (أي لها نفس عدد الكم l) أن يكون وضعها بحيث يكون غزلاً باتجاه واحد.



شكل (19) : روابط الترابط وضد الترابط في HF.

جدول(3): التركيب الذري لعناصر السلسلة الأولى والثانية في الجدول الدوري.

مواقع المدارات					التركيب الذري	العدد الذري	العناصر
2p _z	2p _y	2p _x	2s	1s			
				↑	1s	1	هيدروجين H
				↑↓	1s ²	2	هيليوم He
			↑	↑↓	1s ² 2s	3	ليثيوم Li
			↑↓	↑↓	1s ² 2s ²	4	بريليوم Be
		↑	↑↓	↑↓	1s ² 2s ² 2p	5	بورون B
	↑	↑	↑↓	↑↓	1s ² 2s ² 2p ²	6	كربون C
↑	↑	↑	↑↓	↑↓	1s ² 2s ² 2p ³	7	نيتروجين N
↑	↑	↑↓	↑↓	↑↓	1s ² 2s ² 2p ⁴	8	أكسجين O
↑	↑↓	↑↓	↑↓	↑↓	1s ² 2s ² 2p ⁵	9	فلورين F
↑↓	↑↓	↑↓	↑↓	↑↓	1s ² 2s ² 2p ⁶	10	نيون Ne

12:1 المدارات الإلكترونية للجزيء ثنائي الذرة

Electronic orbitals for diatomic molecule

تحتاج الدوال الموجية الإلكترونية إلى أربعة أعداد كم هي n , m , l , s . عدد الكم الرئيسي n يأخذ قيمة صحيحة من واحد إلى ما لا نهاية ويحدد حجم وطاقة المدار الإلكتروني، عدد الكم المداري l يأخذ أيضاً أعداداً صحيحة ولكن تكون دائماً أقل من n (إذا كانت $n = 3$ فإن $l = 0, 1, 2$ ، وإن $n = 2$ فإن $l = 1$)، ويحدد عدد الكم l شكل المدار، وأيضاً كمية التحرك الزاوية للإلكترون حيث أنه يدور في مداره حول النواة. وعدد الكم المغناطيسي m يأخذ قيمة صحيحة تعتمد على l فمثلاً إذا كان $l = 1$ ، يمكن أن تأخذ m القيم $-2, -1, 0, +1, +2$ ، وعدد قيم m يساوي $(2l+1)$. وأخيراً عدد الكم المغزلي s الذي يأخذ قيمة واحدة فقط $\frac{1}{2}$ والذى يحدد كمية التحرك الزاوية المغزالية.

افتراضت نظرية بوهر لندرة الهيدروجين أن الإلكترون يتحرك في مدار دائري بسرعة زاوية ω والسرعة الزاوية كمية متوجهة وتتمثل بمتجه ينطبق على محور الدوران عمودياً على مستوى المدار وبسبب هذه السرعة الزاوية يكتسب الإلكترون كمية تحرك زاوية محددة وهي الكمية التي أعطيت - طبقاً لنظرية بوهر - قيم مضاعفات صحيحة للنقطة $l/2\pi$, أي تساوى $h/2\pi l$ وكمية التحرك الزاوية كمية متوجهة أيضاً وتمثل بمتجه ينطبق على محور الدوران. وإذا اختبرت $h/l/2\pi$ كوحدة لكمية التحرك الزاوية فإن طول المتجه الذي يمثل كمية التحرك الزاوية يساوى l من هذه الوحدات. يجب أن نشير هنا إلى أن الميكانيكا الموجية أثبتت أن كمية التحرك الزاوية المدارية للإلكترون تساوى:

$$\vec{l} = \sqrt{l(l+1)} h/2\pi \quad (1.52)$$

حيث l يأخذ القيم $n-1, 0, 1, 2, \dots$ وهو عدد الكم المداري

$$\hbar = h/2\pi$$

فمثلاً عندما $l=2$ فإن

$$\vec{l} = \sqrt{6}\hbar$$

وكمية التحرك الزاوية في اتجاه المحور Z تأخذ قيمًا محددة فقط $m_l \hbar$ وهي وبالتالي مكماة Quantized. وبما أن $m_l \hbar$ تعتمد على l تكون

$$m_l = l, l-1, \dots, 0, -l+1$$

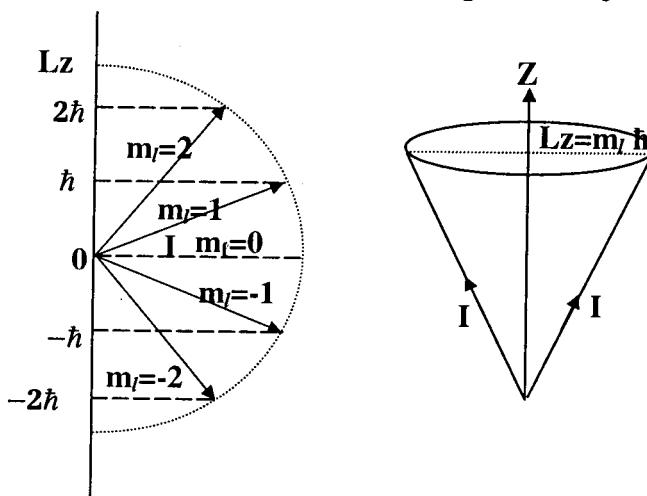
ويوجد وبالتالي لكل l عدد من قيم m_l مقداره $2l+1$ فعندما $l=2$ يوجد 5 قيم للعدد الكمي المغناطيسي m_l وهي

$$m_l = 2, 1, 0, -1, -2$$

وبالتالي فإن \vec{l} لا تأخذ أي اتجاه في الفضاء لكن يمكن أن تأخذ أحد اتجاهات خمسة فقط بحيث مر كبتها باتجاه محور Z تأخذ إحدى القيم التالية:

$$\vec{l} = 2\hbar, \hbar, 0, -\hbar, -2\hbar$$

كما في الشكل (20). و يجب أن لا يفهم من هذا الشكل أن \vec{I} يكون لها اتجاه محدد في الفضاء لأن ذلك يعني تحديد وجود الإلكترون في مستوى عمودي على اتجاه \vec{I} ولكن \vec{I} تدور دوراناً مخزوطاً حول محور z ماسحاً سطحاً مخروطياً ولكن يبقى اتجاهها بالنسبة للمحور z بحيث يكون مسقطها على ذلك المحور مساوياً دائماً $m_I \hbar$ (كما في الشكل 20) ولكن مسقطها باتجاه المحورين x و y يتغير مع الدوران وهذا ما ذكر سابقاً من أن مركبة واحدة فقط من المركبات الثلاثة I_x , I_y , I_z تكون مكمأة ويعود ذلك بالطبع إلى مبدأ الالاقين ولقد جرت العادة على اختيار المركبة I_z .



شكل(20): اتجاهات كمية التحرك الزاوية.

إن اتجاه المحور z هو اتجاه اختياري وتظهر أهمية تكميم المكان عند التأثير بمجال مغناطيسي حيث يشكل اتجاه المجال مرجعاً عملياً مناسباً لتحديد اتجاه محور z. يعطي عدد الكم المغزلي الإلكتروني بعلاقة مشابهة للعلاقة التي تعطي لكمية التحرك الزاوي \vec{I} أي

$$S = \sqrt{s(s+1)} \quad \hbar \quad (1.53)$$

s عدد الكم المغزلي له قيمة واحدة هي $(\frac{1}{2})$

$$S = \sqrt{3}/2 \quad \hbar$$

أما مركبة S في اتجاه المحور Z

$$S_z = m_s \hbar$$

عدد الكم المغناطيسي المغزلي ويكون عدد قيم m_s هو

$$2s + 1$$

أي يوجد قيمتان للعدد m_s هما $\pm \frac{1}{2}$

يوجد حالتان لغزل الإلكترونون هما

$$S_z = \pm \frac{1}{2} \hbar$$

كمية التحرك الزاوية الكلية للإلكترون المنفرد هي حاصل الجمع المتجه لكميتي التحرك الزاوية المدارية وكمية التحرك الزاوية المغزلي للإلكترون المنفرد. وتعين كمية التحرك الكلية بالمقدار $j = l+s$.

ويعرف المتجه \vec{J} الذي يمثل كمية التحرك الزاوية الكلية بالمعادلة

$$\vec{J} = \vec{l} + \vec{S}$$

وتكون مركبة هذه المعادلة في اتجاه محور Z

$$J_z = L_z + S_z$$

وقياسا على كمية التحرك الزاوية المدارية أو المغزلي فإنه يمكن كتابة

$$J_z = \sqrt{j(j+1)} \hbar \quad (1.54)$$

$$J_z = m_j \hbar$$

تعتمد قيمة العدد الكمي الكلى j على قيمة كل من l , s وتكون القيم الممكنة له هي:

$$l+s, l-s$$

وبما أن $\frac{1}{2} = s$ فيوجد للعدد الكمي الكلى j قيمتان هما $j = l + \frac{1}{2}$ عندما يكون

لكل من \vec{S} ، \vec{l} نفس الاتجاه (متوازيان).

$j = l - \frac{1}{2}$ عندما يكون كل من \vec{S} ، \vec{l} متعاكسين في الاتجاه.

أما عندما يكون $0 = l$ (الحالة s) فتوجد قيمة واحدة هي $j = \frac{1}{2}$ (القيمة المطلقة فقط). ويوجد لكل من العدد الكمي j عدد مقداره $(1 + 2j)$ من قيم m_j تعطى بالعلاقة:

$$m_j = -j, -j+1, j-1, j$$

عند معالجة الذرات المحتوية على أكثر من إلكترون، يخصص لكل إلكترون كمية تحرك زاوية مدارية \bar{I} وكمية تحرك مدارية للغزل S بالإضافة إلى عدد الكم الأساسي n . وتكون كمية التحرك الزاوية المدارية الكلية للذرة والتي يرمز لها بالرمز L ، هي حاصل الجمع المتوجه لكميات التحرك الزاوية المدارية للإلكترونات المفردة. فمثلاً في حالة الذرة المحتوية على إلكترونين في المدارات التي أعدادها الكمية الزاوية l_1, l_2 توصف المستويات الكمية بالقيم L والتي تحسب من:

$$L = l_1 + l_2, l_1 + l_2 - 1, l_1 + l_2 - 2, \dots, |l_1 - l_2|$$

فإذا كان لدى هذا التشكيل إلكترونين P خارج الأغلفة الداخلية المغلفة، تكون قيم L الممكنة هي:

$$L = 0, 1, 2$$

كما تستخدم الحروف d, p, s لقيم عدد الكم للإلكترون المفرد $l = 0, 1, 2$ على التوالي وتستخدم الحروف الكبيرة D, P, S لقيم عدد الكم $L = 0, 1, 2$. في المثال الحالي يرمز للمستويات التي تقابل $L = 0, 1, 2$ بالحروف D, P, S على التوالي.

كذلك تتحدد أعداد الكم المغزلي للإلكترون المفرد s_1, s_2, s_3 لتعطي عدد الكم المغزلي الكلى S . والقيم الممكنة لعدد الكم المغزلي الكلى هي:

$$S = s_1 + s_2, s_1 + s_2 - 1, \dots, (s_1 - s_2)$$

وفي حالة الإلكترونين الخارجيين

$$S = s_1 + s_2 \quad (s_1 - s_2)$$

حيث إن عدد الكم المغزلي له قيمة ثابتة $\frac{1}{2}$ فإن S تساوى 1 أو صفر وكما في حالة الذرة ذات الإلكترون المفرد فإن محصلة كمية التحرك الزاوية للمستويات الإلكترونية للذرة تساوى $\sqrt{L(L+1)} h/2\pi$ وتساوى محصلة كمية التحرك المغزلي $\sqrt{S(S+1)} h/2\pi$.

عندما تتحدد ذرتان تكونا جزيئا ثانيا الذرة، فإن أعداد الكم لهذه الذرتان يجب أن يرتبط بجموعة جديدة من أعداد الكم التي تميز مستويات الطاقة الإلكترونية للجزيء. ففي الذرة الواحدة يزدوج كل من l_1, l_2, l_3 لاعطاء L وكذلك s_1, s_2, s_3 لتعطى محصلة عدد الكم المغزلي الإلكتروني S . لذا فإن محصلة كمية التحرك الزاوية المدارية في ذرة واحدة هي $\sqrt{L(L+1)} h/2\pi$ ومحصلة كمية التحرك الزاوية المغزلي للإلكترون هي $\sqrt{S(S+1)} h/2\pi$. وعندما تتحدد ذرة معينة لها محصلة كمية تحرك زاوية مدارية $\sqrt{S_1(S_1+2)} h/2\pi$ وها محصلة كمية تحرك زاوية مغزالية $\sqrt{S_2(S_2+1)} h/2\pi$ مع ذرة أخرى تميزة بـ $\sqrt{L_2(L_2+1)} h/2\pi$ فإن القيم الممكنة لـ S, L للجزيء هي:

$$L = L_1 + L_2, L_1 + L_2 - 1, \dots, |L_1 - L_2|$$

$$S = S_1 + S_2, S_1 + S_2 - 1, \dots, |S_1 - S_2|$$

إلا أن الذرة تمييز عن الجزيء ثانيا الذرة بأن لها مجال قوة متماثلا كرويا. وفي الجزيء ثانيا الذرة هناك مجال كهربائي قوى على طول المحور البياني بسبب المجال الكهروستاتيكي للنوتين، ونتيجة لذلك فإن كمية التحرك الزاوية المدارية و كمية التحرك الزاوية المغزالية لن تتحدا في هذا المجال الأسطواني المتماثل للقوة، والذي يحدث أن كلا من $\sqrt{L(L+1)} h/2\pi, \sqrt{S(S+1)} h/2\pi$. يتحرك حركة مخروطية حول محور الجزيء ويأخذ متوجه محصلة كمية التحرك الزاوي المداري $\sqrt{L(L+1)} h/2\pi$ مرتبة ثابتة في هذا الاتجاه.

يستخدم الرمز λ لتمثيل عدد الكم لمركبة كمية التحرك الزاوية المدارية في اتجاه محور الرابطة (الإلكترون مفرد) وتأخذ λ القيم $0, 1, 2$ و تميز المدارات بالحروف σ, δ, π على التوالي. والمركبة المخورية لكمية التحرك الزاوية المدارية بالمقدار $\lambda h / 2\pi$

أما في حالة الجزيئات المختوية على عدد من الإلكترونات يرمز للمركبة المخورية لكمية التحرك الزاوية المدارية بالرمز Λ ويصبح لدينا:

$$\Lambda = |\sum \lambda_i|$$

ملحوظة: Σ هنا تعني الجمع

تميز المستويات بالحروف الكبيرة $\Sigma, \Delta, \pi, \Delta$ لقيم $\Lambda = 0, 1, 2$ على الترتيب.
إن القيم الحقيقة لـ Λ تعتبر مقياساً لعدد وحدات كمية التحرك الزاوية (بدلالة وحدات $h/2\pi$) الناتجة من مسقط كمية التحرك الزاوية المدارية للإلكترون على طول المخور البياني. إن Λ (التي تمثل الحالة الجزيئية) يمكنها أن تأخذ القيم:

$$\Lambda = 0, 1, 2, 3, 4 \dots$$

وتمثل هذه المستويات $\Sigma, \Delta, \pi, \Delta, \Gamma$ على التوالي.

أما في حالة التصنيف المستخدم في الذرات فإن

$$L = 0, 1, 2, 3, \dots \quad (\text{الحالة الذرية})$$

هذا يمثل المستويات S, D, P, F على التوالي.

نشير هنا إلى أن تأثير غزل الإلكترون لا يمكن إهماله وخصوصاً عند محاولة تعريف المستوى الإلكتروني للجزيء بواسطة أعداد الكم، فإن عدد الكم المغزلي الكلي للإلكترون S يجب أن يؤخذ في الاعتبار. إن كل إلكترون له غزل مقداره $\pm \frac{1}{2}$. ويأخذ عدد الكم المغزلي S القيم التالية:

$$S = S_1 + S_2, S_1 + S_2 - 1, \dots, |S_1 - S_2|$$

إن قيمة S يمكن أن تكون عدداً صحيحاً أو كسراً وتعتمد على ما إذا كان العدد الكلي للإلكترونات فردياً أو زوجياً. فعندما تكون مركبة كمية التحرك الزاوية المدارية $(Lh/2\pi)$ باتجاه المحور البياني لا تساوي صفراء فإن المستوى ليس Σ وبذلك يتكون مجال مغناطيسي داخلي (يعلم على طول محور المسافة البيانية) ويتحقق هذا المجال بالحركة المدارية للإلكترونات. إن العزم المغناطيسي المرتبط بالغزل الإلكتروني يمكنه أن يتحدد مع هذا المجال المغناطيسي الداخلي مسبباً العزم المغناطيسي المغزلي حول المحور البياني، وتتحدد قيم مركبات كمية التحرك الزاوية المغزلي حول هذا المحور لعدد كمي آخر وهو Λ والذي يأخذ القيم:

$$\Sigma = S, S-1, S-2, \dots, -S$$

وكما هو الحال مع الذرات تكون التعددية **multiplicity** للحالة الجزيئية هي $2S+1$. حيث S هو عدد الكم المغزلي الكلى والذى يرمز له بالرمز Σ (ويجب التفريق بين عدد الكم هذا ورمز الحالة $\Sigma = \Lambda$). وتكتب التعددية عادة على شكل رمز Λ علوي على يسار الحالة الجزيئية $\Lambda^{(2S+1)}$ فمثلاً Λ^3 تشير إلى أن $S=1$ و $\Lambda=2$ في الحالتين π, φ تكتب كالتالي :

$(S = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1)$ إذا كان غزل الإلكترونين المنفردين δ, π متوازيين $\Lambda^3 \varphi$
و $(2S+1=3)$ أو على الصورة $\Lambda^1 \pi, \varphi^1$ إذا كانوا متعاكسين.

إن مركبة كمية التحرك الزاوية الكلية للإلكترون باتجاه المسافة البيانية يمكن الحصول عليها من جمع قيم Λ و Σ :

$$\Omega = |\Lambda + \Sigma|$$

حيث إن $\Omega = h/2\pi$ هو كمية التحرك الزاوية الكلية للإلكترون حول المحور البياني للجزيء. إن جمع Λ و Σ بهذه الطريقة يعطى Ω والتي يمكن مقارنتها بالقيم المائلة في حالة الذرات في وجود مجال مغناطيسي قوى حيث إن:

$$J = L + S$$

يجب أن نشير هنا بأن Σ, Λ قد يكونا بنفس الاتجاه أو متعاكسين على طول المحور النوري فمثلاً للحالة \prod^3 يكون $\Lambda=1$ و $\Sigma=1$ وعندئذ تصبح Ω مساوية لـ 2

(إذا كان Λ ، Σ بنفس الاتجاه) أو صفر (إذا كان متعاكسين). وعليه سنكتب قيمة Ω في أسفل يمين رمز الحالة أي سيكون عندنا $\Sigma^3 \Pi_2^3$ و $\Sigma^3 \Pi_0^3$.

تظهر الرموز g (زوجي gerade) و u (فردى ungerade) في الجزيئات المتناظرة النوى فقط أي عندما تكون الذرتان متطابقتين، ويشار إلى تغير الدالة الموجية الكلية للإلكترون بالإشارة (u) وعدم التغير بالإشارة (g).

ما نود ذكره هنا هو التدليل الإضافي المستخدم مع الحالات Σ والذي يعتمد على تماثل الجزيء. ففي الجزيئات ثنائية الذرة (متتجانسة أو غير متتجانسة النوى)، يدعى المستوى الذي يحتوى على المخور النوى البينى بمستوى التماثل Plane of Symmetry. وإذا بقيت الدالة الموجية للإلكترون على حالتها من دون تغير خلال عملية الانعكاس عند مستوى التماثل فيقال للدالة بأنها متماثلة، أما إذا تغيرت إشارتها خلال عملية الانعكاس فيقال للدالة بأنها مضادة للتماثل. وتتميز الحالة الأولى بوضع علامة (+) على أعلى يمين رمز الحالة وللثانية بالعلامة (-). يظهر مما سبق أن قسطاً كبيراً من المعلومات يحصل عليه من تسمية المستويات. ويعتبر هذا مفيداً بصورة خاصة عند تطبيق قواعد الانتقاء التالية:

$$\Delta \Lambda = 0, \pm 1, \dots \quad -1$$

أي أن الانتقالات مثل $\pi \leftrightarrow \pi$ و $\Sigma \leftrightarrow \Sigma$ و $\Sigma \leftrightarrow \Delta$ تعتبر مسموحة بينما $\Sigma \leftrightarrow \Delta$ غير مسموحة.

$$\Delta S = 0 \quad -2$$

$$\Delta \Omega = 0, \pm 1 \quad -3$$

- 4 - كما أن هناك بعض التحديات حول تغيرات التماثل. فمثلاً المستوى Σ^+ يمكن أن ينتقل إلى مستوى آخر Σ^+ أو إلى π وكذلك Σ^- يمكن أن ينتقل إلى Σ^- أو π . ويمكن أن نرمز للانتقالات كالتالي:

$$\Sigma^+ \leftrightarrow \Sigma^+, \quad \Sigma^- \leftrightarrow \Sigma^-, \quad \Sigma^+ \leftrightarrow \Sigma^-$$

$$g \leftrightarrow u, \quad g \leftrightarrow g, \quad u \leftrightarrow u$$

يظهر في جدول (4) بعض الانتقالات الإلكترونية المسموحة للجزيئات الخفيفه ذات الذرتين كما يوضح جدول (5) بعض الرموز المستخدمة في البنود السابقة.

جدول (4): الانتقالات الإلكترونية للجزيئات الخفيفة ذات النزرين.

الشحنة النتروية المتساوية	الشحنة النتروية غير المتساوية
$\Sigma_g^+ \leftrightarrow \Sigma_u^+$	$\Sigma_g^+ \leftrightarrow \Sigma_u^+$
$\Sigma_g^+ \leftrightarrow \Sigma_u^-$	$\Sigma^- \leftrightarrow \Sigma^-$
$\pi_g \leftrightarrow \Sigma_u^+ , \pi_u \leftrightarrow \Sigma_g^+$	$\pi \leftrightarrow \Sigma^+$
$\pi_g \leftrightarrow \Sigma_u^- , \pi_u \leftrightarrow \Sigma_g^-$	$\pi \leftrightarrow \Sigma^-$
$\pi_g \leftrightarrow \pi_u$	$\pi \leftrightarrow \pi$
$\pi_g \leftrightarrow \Delta u , \pi_u \leftrightarrow \Delta g$	$\pi \leftrightarrow \Delta$
$\Delta g \leftrightarrow \Delta u$	$\Delta \leftrightarrow \Delta$

جدول (5): معنى الرموز المستخدمة في البند السابقة:

الغزل	الحركة المدارية	1 - بالنسبة للذرات
s	$I = 0, 1, 2, 3$ والرموز هي $s p d f$	الإلكترون المفرد
S_z	I_z	مركبة عدد الكم المداري للإلكترون المفرد
S	$L = 0, 1, 2, 3$ F D P S والرمز	عدد الكم لعدة إلكترونات
S_z	L_z	ومركبة L في الاتجاه Z
2 - بالنسبة للجزيئات		
s	I	عدد الكم للإلكترون المفرد
σ	$\lambda = 0, 1, 2$ σ, π, δ والرموز هي	المركبة المخورية للإلكترون مفرد
S	L	عدد الكم المداري لعدة إلكترونات
Σ	$\Lambda = 0, 1, 2$ Σ, π, Δ والرموز هي	المركبة المخورية لعدة إلكtronات

إذا أخذنا جزيء الهيدروجين مثلاً لنا، فهو يحتوى على إلكترونين (إلكترون واحد من كل ذرة) وفي كل حال يشغل كلاً الإلكترونين نفس أوطاً مدار ($1S \sigma_g$) ووفقاً

لقواعدة باولى يعطيان حالة أحادية Singlet state وطالما أن الإلكترونين موجودان في مدار من نوع σ لذا يقال لهما بألفما إلكترونات σ وستكون المركبة المخورية لكمية التحرك الزاوية المدارية لكل إلكترون صفراء وبالتالي فإن $\mathbf{0} = \lambda_1 = \lambda_2$ و $\Lambda = \mathbf{0}$ وستكون لدينا الحالة Σ^1 ، ويامكاننا الآن أن نعرف Ω كالتالي:

$$\Omega = |\Lambda + \Sigma| = \mathbf{0} + \mathbf{0} = \mathbf{0}$$

(حيث للحالات الأحادية تكون S (أو Σ) صفراء)

مع ذلك لا يفضل وضع هذه القيمة في أسفل يمين رمز الحالة هنا وبدلًا من ذلك نحدد التماثل للمدار إذا كان من نوع g أو u . وفي هذا المثال رأينا كلًا لـ الإلكترونين في نفس المدار ذي التماثل g وبالتالي فالحالة الكلية ستكون Σ_g^1 .

تكون جميع الحالات في هذا الحال متماثلة. ويمكن كتابة الحالة الأرضية جزيء الهيدروجين كما يلي:

$$(1S \sigma_g)^2 \cdot \Sigma_g^+ \quad \text{الحالة الأرضية}$$

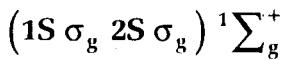
يوجد عدد كبير من الحالات الفردية المثارة وسنركز على البعض الأوًط منها والتي فيها ارتفع إلكترون واحد فقط من الحالة الأرضية إلى مدار جزيئي أعلى أي إلى حالات أحادية مثارة. ونأخذ الحالات المثارة الثلاثة التالية:

$$1s \sigma_g \ 2P \pi_u, \quad 1s \sigma_g \ 2P \sigma_g, \quad 1S \sigma_g \ 2s \sigma_g$$

نأخذ أولاً $1s \sigma_g \ 2s \sigma_g$: إن الإلكترونين الموجودين هنا من نوع إلكترونات σ وعندئذ:

$$\Lambda = \lambda_1 + \lambda_2 = \mathbf{0}$$

طالما أننا نعتبر الحالة الأحادية فقط فإن $\mathbf{0} = s$ أيضًا. إضافة إلى ذلك نضع رمز التماثل g في أسفل يمين رمز الحالة لكون المدارين $1s$ و $2s$ هما تماثل g . ونضع العلامة $(+)$ في أعلى يمين رمز الحالة، وسيكون عندنا رمز الحالة الكلية:



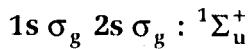
ثم نأخذ $\sigma_g \ 2P \sigma_g$: ومرة أخرى سيكون عندنا Σ^1 لأن الإلكترونين هما من نوع الإلكترونات σ ولكن يوضع هنا الرمز u (أي أن عملية الانعكاس خلال مركز التماثل تكون غير متماثلة)، ونفهم كيف وضع الرمز u إذا فكرنا أن الإلكترونا واحدا قد ارتفع من ذرة هيدروجين في الحالة $1s$ المتماثلة والإلكترون الآخر من الحالة $2P$ غير متماثلة. وبذلك فإن الاتحاد المتماثل g مع غير المتماثل u سيعطي غير متماثل للحالة، وعموما فإن :

$$g \times g = g$$

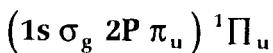
$$u \times u = g$$

$$g \times u = u$$

وبالتالي سيكون رمز الحالة:



وفي الحالة الأخيرة $1s \sigma_g \ 2P \pi_u$ ، تكون Λ مساوية لواحد حيث إن أحد الإلكترونين في حالة π ومرة أخرى، بما أن أحد الإلكترونين قد نشأ من مدار $2P$ لهذا يجب أن نستخدم الرمز u في أسفل يمين رمز الحالة ويكون رمز الحالة النهائي هو:



نأخذ جزء الأكسجين كمثال آخر.

يوجد هنا الإلكترونان في $2P_x \ \pi_g^*$ متوزعان بانفراد على المدارين $2P_x$ و $2P_y$ وإن كمبيت التحرك الراوين لهذين الإلكترونين يكونان متعاكسين وبالتالي فإن، $\Lambda = 0$ (حيث إن: $\Lambda = \lambda_1 + \lambda_2 = 1 - 1 = 0$) وسيكون رمز الحالة Σ . وطالما أن كلا الإلكترونين يمتلكان تماثل g وإن الانعكاس خلال مستوى التماثل Z يتسبب في تغيير الإشارة وإضافة إلى ذلك فإن التعديدية هنا هي: $2S + 1 = 3$ (حيث إن $S = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1$) وعندئذ نكتب رمز الحالة النهائي بالشكل $^3\Sigma_g^-$

قواعد الانتقالات التي تحكم الانتقالات الإلكترونية بين حالات الطاقة هي:

- 1 $\Delta = \pm 1$ وهذا يعني أن الانتقالات $\Sigma \leftrightarrow \Sigma$ و $\Pi \leftrightarrow \Pi$ و $\Sigma \leftrightarrow \Delta$ على سبيل المثال تكون مسموحة في حين الانتقال $\Delta \leftrightarrow \Sigma$ لا يكون مسموحة.
- 2 $\Delta S = 0$ (أي لا يكون هنا تغير في الغزل).
- فالانتقالات: حالة أحادية \leftrightarrow حالة أحادية أو حالة ثلاثة \leftrightarrow حالة ثلاثة تكون مسموحة أما الانتقال حالة أحادية \leftrightarrow حالة ثلاثة لا يكون مسموحة.
- 3 في حالة الجزيئات ثنائية الذرة التي تمتلك مركز ثالث تكون الانتقالات المحمولة من نوع $u \leftrightarrow g$ في حين تكون غير محملة لأنواع $g \leftrightarrow g$ و $u \leftrightarrow u$.
- 4 حتى تكون الانتقالات بين حالات Σ محملة ينبغي أن تكون بين $+ \leftrightarrow +$ و $- \leftrightarrow -$ ولكن ليس من نوع $- \leftrightarrow +$ وبالرموز نقول: $\Sigma^+ \leftrightarrow \Sigma^-$ و $\Sigma^- \leftrightarrow \Sigma^+$.

وعلى أي حال فالاستثناءات لهذه القواعد أمر مألوف وعلى الأخص مع الجزيئات الثقيلة.

13: الأطيف الإلكترونية للجزيئات متعددة الذرة Electronic Spectra of Poly atomic Molecules

نعلم أن تردد ذبذبات مجموعة معينة من الذرات داخل الجزيء لا تتأثر كثيراً بطبيعة باقي الجزيء، كما أن بعض خواص الرابطة مثل الطول وطاقة التفكك، لا تعتمد على الذرات الخفيفة في الجزيء. ونظراً لأن جميع هذه الخواص تعتمد على التركيب الإلكتروني للرابطة فإننا وبشكل تقريري يمكننا مناقشة التركيب وبالتالي الطيف لكل رابطة بشكل منفصل لحد ما عن بقية الجزيء. إن هذا التصور التقريري يكون مقبولاً مع جزيئات فيها المدارات الجزيئية متمركزة **localized** في حين تصبح غير مقبولة مع المركبات الحاوية على روابط متحركة **Delocalized** على طول هيكل الجزيء.

هكذا وفقاً لهذا التصور يكون الطيف الإلكتروني الكامل جزءاً عبارة عن مجموع الأطياف من كل رابطة، وبالتالي تكون النتيجة غاية في التعقيد، ومع ذلك يبقى هذا الطيف متضمناً على معلومات غنية عن الجزيء. فإذا صفتنا الأشرطة التابعة للرابطة فإننا سنعرف تردداتها وطاقة تفكك تلك الرابطة.

أما ظهور التركيب الدواري في الطيف يساعدنا في إيجاد عزم القصور الذائي وبالتالي ستحصل على صورة عن أشكال وحجم الجزيئات. إن الحصول على مثل تلك المعلومات يمكن ممكناً عند التعامل مع الجزيئات في الحالة الغازية. ولكن عند استخدام السوائل النقيّة أو المحلول فإن التركيب الدواري الدقيق يمكن غير واضح وقد يغطى عدم الرصوح هذا سلسلة الخطوط التذبذبية والنتيجة هي الحصول على طيف إلكتروني بأشرطة عريضة. ومع ذلك فإن موقع وشدة الامتصاص نتيجة لانتقال الإلكتروني يبقى مميزاً للمجموعة الجزيئية الموجودة ضمن الجزيء.

14:1 التركيب الدواري للأشرطة الإلكترونية للجزيء ثانوي الذرة

Rotational Structure of Electronic Bands of Diatomic Molecule

يلاحظ عند دراسة شريط إلكتروني بعطياف ذي قوة تفريق عالية، أن المركبة التذبذبية لا تكون من خط واحد ولكنها تكون بالأحرى شريطاً فرعياً له تفاصيل واضحة، وهذه التفاصيل سببها التغيرات في الطاقة الدورانية المصاحبة لانتقال التذبذبي الإلكتروني.

لقد ذكرنا سابقاً أن طاقات المستويات الدورانية للجزيء ثانوي الذرة تعطي بالعلاقة:

$$\epsilon_r = \frac{\hbar}{8\pi^2 l c} J(J+1) = B J(J+1) \text{ cm}^{-1} \quad (1.55)$$

حيث $J=0,1,2,3\dots$ هي عزم القصور الذائي و B ثابت الدوران. وتساوي الطاقة الكلية للجزيء ثانوي الذرة طبقاً لتقريب بورن - أو بنهاير (مع إهمال طاقة الحركة الانتقالية):

$$\varepsilon_{\text{mol}} = \varepsilon_e + \varepsilon_v + BJ(J+1) \text{ cm}^{-1} \quad (1.56)$$

والتغير في الطاقة الكلية يساوى:

$$\Delta\varepsilon_{\text{mol}} = \Delta[\varepsilon_e + \varepsilon_v] + \Delta[BJ(J+1)] \text{ cm}^{-1}$$

ويصبح العدد الموجي للخط الطيفي التابع لهذا التغير كالتالي:

$$\bar{v} = \bar{v}_{(v'-v'')} + \Delta[BJ(J+1)] \text{ cm}^{-1} \quad (1.57)$$

حيث $(v'-v'')$ تمثل العدد الموجي للانتقال الإلكتروني التذبذبي.

بالنسبة للانتقال الإلكتروني فإن مستويات الطاقة السفلية والعليا لها كمية تحرك زاوية مدارية تساوى $2\pi h / \Lambda$. وعندما $\Lambda = 0$ أي في المستوى Σ تكون قاعدة الانتقال العدد الكم الدوراني J هي $1 \pm \Delta$ فقط للانتقال $\Sigma^1 \leftrightarrow \Sigma^1$ ولكن عندما $\Lambda \neq 0$ بالنسبة إلى أحد أو كلا المستويين الإلكترونيين (أي في حالة كل الانتقالات الأخرى التي يكون فيها أحد المستويين الأعلى أو الأسفل أو كليهما يمتلك كمية تحرك زاوية مدارية حول محور الترابط) اللذين يتم الانتقال بينهما، فإن قاعدة الانتقال تصبح

$$\Delta J = 0 \pm 1$$

وفي هذه الحالة الأخيرة فإن المستوى $0 = J$ لا يمكن أن يتم انتقالا إلى مستوى آخر

$$\text{أي أن } J = 0$$

$$J = 0 \leftrightarrow J = 0$$

لذلك في حالة الانتقالات بين المستويات Σ^1 ، الفروع P، R فقط هي التي سوف تحدث، أما بالنسبة للانتقالات الأخرى سوف تظهر فروع Q أيضا بالإضافة إلى فروع R، P.

نتيجة لقاعدة الانتقال $1 \pm \Delta J = 0$ ينقسم الشريط إلى الأفرع P، Q، R، والفرع Q لا يظهر للانتقال بين الحالتين Σ عندما تكون قاعدة الانتقال $1 \pm \Delta J = \Delta$. وتعطى ترددات الخطوط الدورانية من العلاقات التالية:

P - الفرع 1

$$\Delta J = -1 \text{ و } J'' = J' + 1$$

$$\begin{aligned} \Delta \varepsilon = \bar{v}_P &= \bar{v}_{(v'-v'')} - (B' + B'') (J' + 1) \\ &\quad + (B' - B'') (J' + 1)^2 \text{ cm}^{-1} \end{aligned} \quad (1.58)$$

حيث ... $J' = 0, 1, 2, 3, \dots$

R - الفرع 2

$$J'' = J' + 1 , \Delta J = +1$$

$$\begin{aligned} \Delta \varepsilon = \bar{v}_R &= \bar{v}_{(v'-v'')} + (B' + B'') (J'' + 1) \\ &\quad + (B' - B'') (J'' + 1)^2 \text{ cm}^{-1} \end{aligned} \quad (1.59)$$

حيث ... $J'' = 0, 1, 2, 3, \dots$

المعادلين يمكن جمعهما إلى

$$\begin{aligned} \bar{v}_{P,R} &= \bar{v}_{(v'-v'')} + (B' + B'') m \\ &\quad + (B' - B'') m^2 \text{ cm}^{-1} \end{aligned} \quad (1.60)$$

حيث ... $m = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$

قيم m الموجبة تقابل الفرع $R (\Delta J = +1)$ في حين أن قيم m السالبة تقابل الفرع $P (\Delta J = -1)$ مع ملاحظة أن قيمة m لا يمكن أن تكون صفراء.

Q - الفرع 3

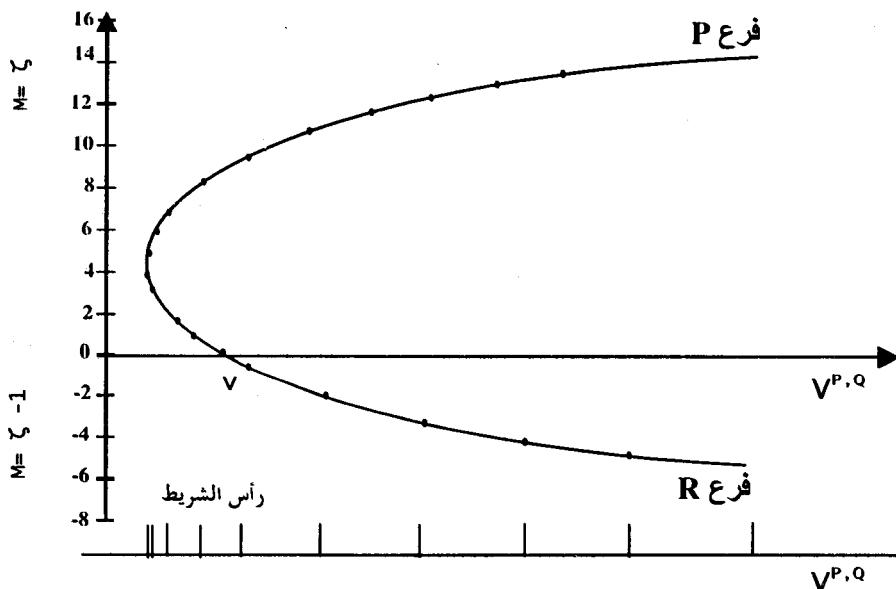
$$J' = J'', \Delta J = 0$$

$$\Delta \varepsilon = \bar{v}_Q = \bar{v}_{(v'-v'')} + (B' - B'') J'' + (B' - B'') J''^2 \text{ cm}^{-1} \quad (1.61)$$

حيث ... $J'' = 1, 2, 3, \dots$

وهنا $J'' = J' \neq 0$

والمعادلات السابقة والتي تعطى الأعداد الموجية للخطوط في كل من الأفرع P ، Q ، R لها نفس الشكل والذي سبق الحصول عليه في حالة الانتقالات التذبذبية الدورانية وعلى عكس التغيرات التذبذبية - الدورانية والتي تكون خطية في J أو التي لا تعتمد على J فإن صيغ التركيب الدوراني للأشرطة الإلكترونية تكون قطعاً مكافئاً مع J . ويعزى هذا إلى الحقيقة بأن الثواب الدورانية B' تكون على وجه العموم مختلفة بالنسبة للمستويين الأعلى والأولأ. وتدعى العلاقة بين J وتردد الخطوط الدورانية **Fortrag parabola**. وأفضل مثال للقطع المكافئ لفورترات موجود بالشكل (21).



شكل (21) : قطع مكافئ فورترات لانتقال \leftrightarrow في جزيء ثانى النرقة،
(لا يوجد فرع Q). والطيف في أسفل الشكل يوضح وضع رأس الشريط.

يلاحظ من الشكل أنه بسبب أن $B' \neq B'$ لا تكون الفواصل بين الخطوط متساوية. في الشكل الموضح الخطوط تقترب من بعضها عند الترددات الأصغر (الطرف الأحمر Red end) للشريط وتكون ما يعرف برأس الشريط (Band head) عند التردد الأدنى، كلما اتجهنا إلى الترددات الأعلى تزداد الفواصل بين الخطوط، وتقل شدة الشريط

باطراد. وهذا ما يطلق عليه تناقص الشريط Band Degradation. في حالات أخرى يمكن أن توجد رأس الشريط عند التردد الأعلى ويتناقص الشريط في اتجاه الترددات الأدنى.

15:1 التفلور والتفسفر Fluorescence and Phosphorescence

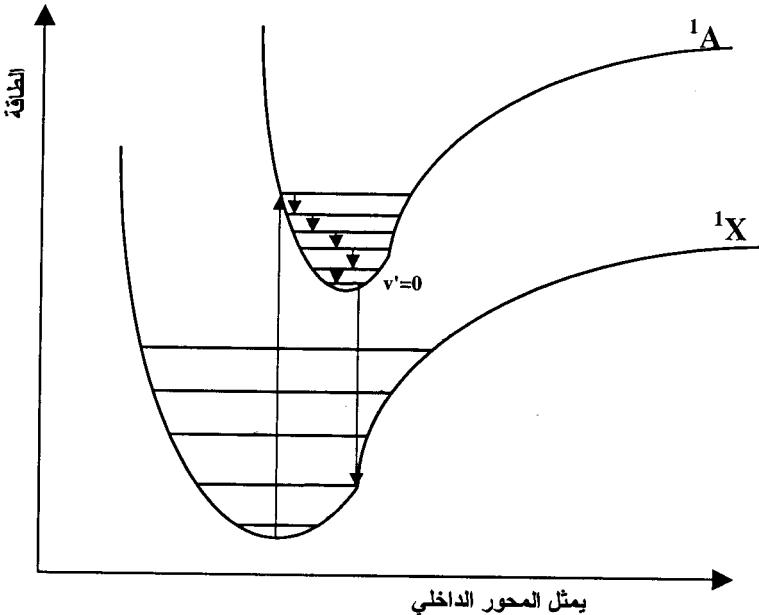
I- التفلور Fluorescence

يعتبر التفلور أكثر الطرق التحليلية انتشاراً ضمن الإشعاع الضوئي (Luminescence) وقد لوحظ التفلور لأول مرة عام 1565 م واشتق اسمه من حقيقة أن معدن الفلورسبيار Fluorspar يتوجه عند تعرضه للأشعة فوق البنفسجية. وينبغي في كل أشكال الإشعاع الضوئي Luminescence رفع الجزيء إلى الحالة الإلكترونية المثاررة قبل إبعاد الإشعاع. ويتميز التفلور عن الأنواع الأخرى من الإشعاع الضوئي بالحقيقة أن الجزيء المثار يعود على الفور إلى الحالة الأرضية بعد الإثارة، والوقت الذي يستغرقه الجزيء في حالة الإثارة يكون عادة في حدود 10^{-8} ثانية وبالرغم أن عمر الحالة المثاررة يبدو قصيراً جداً فهو في الحقيقة طويل جداً مقارنة بالعمليات الأخرى على المستوى الجزيئي. وبعضها مبين بالجدول التالي.

10^{15} ثانية	زمن الانتقال بين المستويات الإلكترونية
10^{14} ثانية	فترة التذبذب الجزيئي
10^{11} ثانية	زمن فترة الدوران الجزيئي
10^{12} ثانية	معدل زمن التصادمات للجزيء في الحالة السائلة عند درجة حرارة الغرفة

عندما ينتص الجزيء طاقة في مدى الأشعة فوق البنفسجية أو المرئية فإنه يشار إلى مستوى طاقة إلكتروني أعلى وقد يبعث هذه الأشعة ثانية بطول موجي أعلى أي بتردد أقل، وتعرف هذه الظاهرة بالتفلور وموضحة بالشكل (22). أولاً تحدث انتقالات الامتصاص من الحالة الإلكترونية الأدنى إلى بعض المستويات التذبذبية في الحالة الإلكترونية الأعلى، هذه الانتقالات الامتصاصية يحكمها مبدأ فرانك - كوندن. والانتقال الذي يبدأ

من المستوى التذبذبي الأدنى من الحالة الإلكترونية الأرضية (التي نطلق عليها الحالة المفردة Singlet State ونرمز لها بالرمز 1X) إلى مستوى تذبذبي مثار في الحالة الإلكترونية الأعلى 1A موضح بالشكل (22).



شكل(22): يوضح انتقالات الفلور (ابعاث الفلوري).

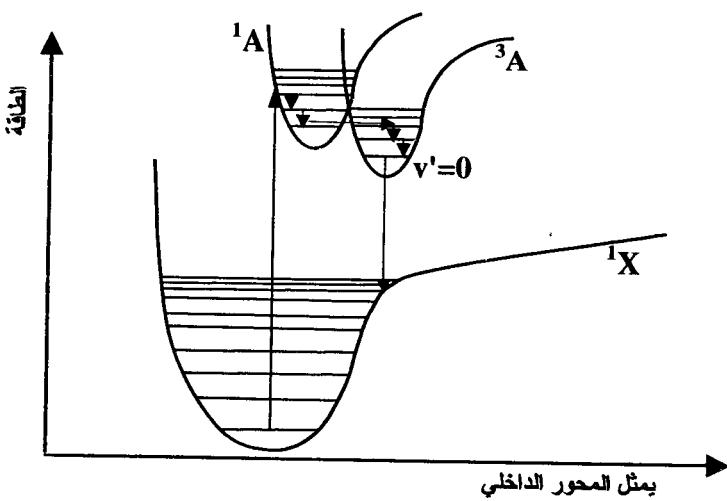
بعد أن يفقد الجزيء الطاقة التذبذبية خلال التصادم مع جزيئات أخرى (الخلال حراري Thermal decay) تحول الطاقة التذبذبية إلى طاقة حركة تظهر في صورة حرارة في العينة. هذا الانتقال بين مستويات الطاقة يدعى الانتقال غير الإشعاعي Radiationless Transfer. عندما يصل الجزيء المثار إلى أدنى مستوى تذبذبي من المستوى الإلكتروني المثار 1A أي عندما $v' = 0$ يبعث إشعاع ويتحول إلى الحالة الأرضية ويدعى هذا الإشعاع المبعث طيف الفلور Fluorescence ويكون عادة بتردد أقل (طاقة أقل) من تردد الامتصاص الأول. الزمن الذي يستغرقه الامتصاص الأول والعودة إلى الحالة الأرضية يكون صغيرا جدا في حدود 10^{-8} ثانية. ظاهرة الفلور تتضمن ابعاثا تلقائيا بين حالتين إلكترونيتين لهما نفس التعددية Multiplicity.

II- التفسير Phosphorescence

العملية التي تتضمن ابعاداً تلقائياً بين حالتين إلكترونيتين مختلفتي التعددية تعرف بالفسفور Phosphorescence. وكما ذكرنا سابقاً فإن التعددية تساوي $S + 1$ حيث S غزل الإلكترون. تحتوى الجزيئات في الحالة الأرضية على عدد من الإلكترونات، ويشغل كل زوج من الإلكترونات أحد المدارات، وعلى ذلك فإن الإلكترونات في الجزيء - في حالته الأرضية - تكون في حالة ازدواج Pairing، بمعنى أن الحركة المغزلي Spin للإلكترون في أحد المدارات تكون في اتجاه مضاد للحركة المغزلي للإلكترون الآخر في نفس المدار (تبعاً لقاعدة باول للاستبعاد)، ويطلق على الجزيء في هذه الظروف: الجزيء في الحالة الأرضية الفردية 1X . Ground Singlet State.

يؤدي امتصاص الأشعة المرئية أو فوق البنفسجية إلى انتقال الإلكترون إلى مدار أعلى في الطاقة. وإذا كانت عملية الانتقال تتم، وما زالت الإلكترونات في حالة ازدواج، يطلق على الجزيء المثار في هذه الحالة الجزيء في الحالة المثارة الفردية 1A Excited Singlet State. أما إذا تغير اتجاه الحركة المغزلي للإلكtron المثار الذي يوجد في المدار الأعلى في الطاقة (نتيجة للتتصادم بين الجزيئات) وأصبح اتجاه حركته المغزلي في نفس الاتجاه للإلكترون الآخر، فيطلق على الجزيء المثار في هذه الحالة الجزيء المثار في الحالة الثلاثية 3A Excited Triplet State. فمثلاً دعنا نفترض أن جزيينا يعاني أولاً انتقالاً امتصاصياً من الحالة الأرضية المفردة X إلى حالة مثارة مفردة 1A كما في التفلور، بعدها يحدث التحلل الحراري للطاقة التذبذبية عن طريق التصادم بجزيئات أخرى. نفترض الآن أن الحالة 1A ازدواجت Coupled بحالة ثلاثية 3A Triplet state لها طاقة مماثلة كما هو مبين بالشكل (23). بعدها، بدلاً من أن يهبط الجزيء إلى السلالم التذبذبي للحالة 1A فإنه يعاني عبوراً داخلياً (Inter System Crossing)، هنا يغير الإلكترون المثار اتجاه حركته المغزلي، وبذلك ينتقل الجزيء من الحالة الفردية المثارة 1A (انتقال غير إشعاعي) إلى الحالة الثلاثية 3A . بعد أن يتم العبور سوف يستمر التحلل الحراري داخل منحني الجهد A^3 حتى يصل الجزيء أو طراً مستوى تذبذبي من الحالة 3A . بعد ذلك ينتقل

الجزيء من 3A إلى 1X ¹ الحالة الأرضية (Singlet state)، وهنا يحدث تغير اتجاه الحركة المغزية للإلكترون، بانتقال إشعاعي يدعى الانبعاث الفسفوري. في الواقع، بالرغم من أن الانتقال من الحالة الثلاثية إلى الحالة الأرضية غير مسموح طيفياً، طبقاً لقاعدة الانتقاء $\Delta S = 0$ ، فإن هذا قد يحدث ولكن ببطء أكثر عنه في حالة الانتقال الإلكتروني المسموح. والمواد المتفسفة سوف تستمر في انبعاث الأشعة لعدة ثوان أو حتى دقائق، بعد انقطاع الضوء الساقط. الطيف الفسفوري يتكون من ترددات أقل من الترددات المتصلة. الأطوال الموجية للانبعاث الفسفوري تكون أطول من الأطوال الموجية للانبعاث الفلوري والسبب في ذلك هو أن طاقة الانتقال الفسفوري أقل من طاقة الانتقال الفلوري. ويستغرق التفسير فترة أطول من التفلور حيث إنه بعد قطع الأشعة الساقطة تنخفض شدة التفلور إلى الصفر بسرعة كبيرة (في حدود 10^{-8} ثانية). بينما يستمر الإشعاع الفسفوري لفترة أطول ، أحياناً في مدى ثوان، أو حتى دقائق وهذا يمكننا من ملاحظة التفسير دون تداخل مع التفلور بطريقة تعرف بالتحليل الزمني.



شكل (23) : انتقالات التفسير (الانبعاث الفسفوري).

16:1 الانتقال غير الإشعاعي للطاقة

Radiationless Transfer of Energy

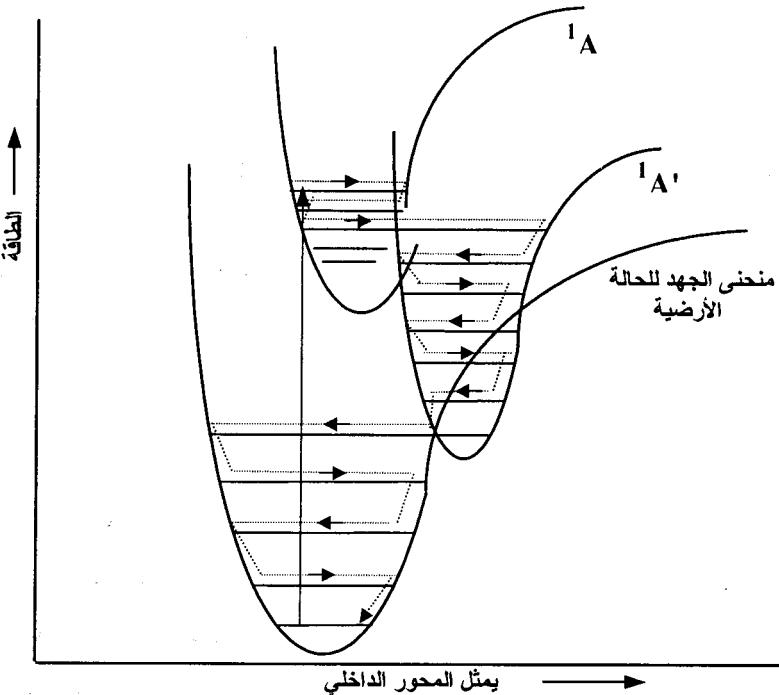
إذا لم يتفلور الجزيء الذي يمتلك الأشعة فلابد له أن يفقد طاقته ببعض الطرق الأخرى لكي يعود إلى الحالة الأرضية. في بعض الحالات، قد يتحلل الجزيء لأن طاقته التي يكتسبها من فوتونات الأشعة فوق البنفسجية تساوي طاقة تفكك الروابط الكيميائية. وعلى أي حال يمكن أن يفقد الجزيء الطاقة التي يمتلكها ويعود إلى حاليه الأرضية بطرق أخرى دون ابعاث إشعاع، ويطلق على هذه العمليات التحول غير الإشعاعي للطاقة. ويمكن أن يحدث التحول غير الإشعاعي للطاقة بالطرق التالية:

1- الاسترخاء التذبذبي Vibrational Relaxation

الإثارة الإلكترونية للجزيء قد تؤدي إلى رفعه إلى أحد مستويات الطاقة التذبذبية للحالة الإلكترونية المثارة، وغالباً ما يفقد الجزيء الطاقة التذبذبية حتى يصل إلى مستوى تذبذبي أوّلاً للحالة الإلكترونية المثارة. ويطلق على هذه العملية الاسترخاء التذبذبي. وت فقد الطاقة التذبذبية الزائدة عن طريق التصادم مع الجزيئات المحيطة.

2- التحول الداخلي Internal Conversion

هو عبارة عن انتقال غير إشعاعي بين مستويات إلكترونية لها نفس التععددية (مثلاً فردية - فردية). بمحض استرخاء الجزيء المثار إلكترونياً إلى مستوى الطاقة التذبذبي الأدنى للحالة المثارة إلكترونياً، فإنه يفقد طاقة الإثارة الإلكترونية برجوعه إلى الحالة الأرضية، وقد يتم ذلك بالاستمرار في فقد الطاقة عن طريق الانتقال خلال مستويات الطاقة التذبذبية. ويسلك الجزيء هذا الطريق إذا كان هناك تقاطع Crossing بين منحني الجهد للحالة المثارة إلكترونياً ومنحني الجهد للحالة الإلكترونية الأرضية للجزيء. وهذا يضع الجزيء في مستوى تذبذبي مرتفع جداً من الحالة الإلكترونية الأرضية والتي منها ينخفض الجزيء بسرعة إلى الحالة الأرضية بالاسترخاء التذبذبي كما في الشكل (24). وهذه العملية معقدة جداً والتفاصيل لا تحتاج إليها في هذا المكان، وأهم نقطة هو أن ندرك أن الجزيء في النهاية ينتهي في الحالة الأرضية الإلكترونية والتذبذبية.



شكل (24) : التحول الداخلي.

3- العبور الداخلي Intersystem Crossing

عبارة عن انتقال غير إشعاعي بين حالتين مختلفتين في التعددية (فردية - ثلاثية) في هذه الطريقة يفقد الجزيء طاقة الإثارة أيضاً في صورة حرارة عن طريق الانتقال خلال مستويات الطاقة التذبذبية، ولكن في نفس الوقت فإن الإلكترون المثار يغير اتجاه حركته المغزلي، وبذلك ينتقل الجزيء أولاً من الحالة الفردية المثارة 1A إلى الحالة الثلاثية المثارة 3A ، حيث ينتقل الجزيء بعد ذلك من 3A إلى 1X . ويحدث تغير اتجاه الحركة المغزلي بواسطة الذرات الثقيلة أو الأيونات البارامغناطيسية Paramagnetic Ion سواء المرتبطة في الجزيء أو الموجودة في الوسط المحيط.

4- عمليات الخمود Quenching Processes

يمكن أن ينخفض إشعاع التفلور أو التفسفور أو يختفي تماماً بسبب إنخفاض تعداد الجزيئات في الحالة المثارة والمسئولة عن الإشعاع عند تكوين مركبات معقدة ضعيفة مع

بعض الوحدات الكيميائية الأخرى الموجودة في المحلول. ويطلق على هذه الظاهرة الحمود Quenching. ويعتقد أن عملية الحمود ترجع إلى عملية الانتقال الإلكتروني العكسية بين الوحدات المختلفة المكونة للمركب المعقد.

17:1 النشاط الضوئي Optical Activity

النشاط الضوئي لمركب هو قدرته على تدوير مستوى الاستقطاب Plane of Polarization، فقد وجد أنه عند مرور ضوء مستقطب استقطاباً استوائياً (أي في مستوى واحد) في مادة فعالة ضوئياً (بلورة مثل الكوارتز أو سوائل) فإنه يحدث دوران لمستوى الاستقطاب، وتسمى ظاهرة دوران مستوى الاستقطاب هذه "الفاعلية الضوئية" ويتوقف مقدار الدوران على الأطوال الموجية للضوء وأيضاً على التركيب الإلكتروني والفراغي للجزيئات وكذلك على تركيز هذه الجزيئات في المحلول. ويوجد عدد كبير من المواد تتميز بهذه الخاصية. تدبر بعض المواد مستوى الاستقطاب نحو اليمين وبعضها نحو اليسار. وتسمى المواد التي تدبر مستوى الاستقطاب نحو اليمين مواد يمينية، وتلك التي تدبر الاستقطاب نحو اليسار مواد يسارية. يعني الدوران نحو اليمين أنه بالنظر إلى الشعاع الخارج يدور مستوى الاستقطاب في اتجاه حركة عقارب الساعة. وتدبر المواد اليسارية مستوى الاستقطاب في عكس اتجاه عقارب الساعة.

للفاعلية الضوئية مظاهر آخر يتمثل في أن الألوان المختلفة تدور بمقادير مختلفة، وأن الدوران يتاسب تناسباً عكسيّاً تقريباً مع مربع الطول الموجي ويسمى هذا الدوران بالدوران النوعي Optical Specific Rotation $[\alpha]$. حيث

$$[\alpha] = 100\alpha / LC$$

حيث α زاوية الدوران الملاحظ، L طول أنبوبة البولاريمتر dm، C التركيز جرام/100 سم³، وتتوقف زاوية الدوران الضوئي α على طول أنبوبة البولاريمير وعلى الطول الموجي للضوء المستخدم وفي حالة المحلول تعتمد أيضاً على التركيز ونوع المذيب.

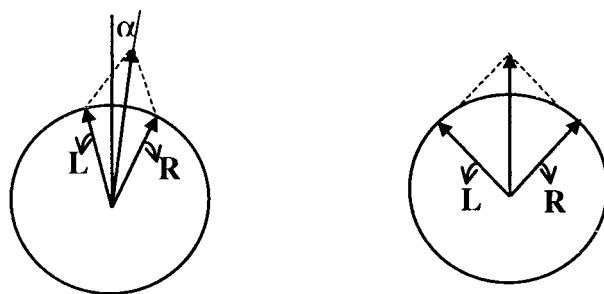
تغير $[\alpha]$ مع الطول الموجي حقيقة هامة جداً، ويطلق على هذه الظاهرة التفريق الدائري الضوئي Optical Rotatory Dispersion (ORD) وتلعب منحنيات

ORD دوراً مهماً في تعين تركيب المواد الفعالة ضوئياً. التفسير دوران مستوى الاستقطاب للأشعة بواسطة المواد الفعالة ضوئياً فإنه يمكن اعتبار أن الضوء المستقطب استقطاباً استوائياً يتكون من حزمتين ضوئيتين لهما نفس السعة والتردد وإنداهما مستقطبة استقطاباً دائرياً يسارياً والأخرى استقطاباً دائرياً يمينياً. يكون لدينا حالتين:

- في وجود المادة الفعالة ضوئياً مختلف معدل انتشار الضوء (Rate of Propagation) اليميني عن الضوء اليساري ويرجع ذلك إلى اختلاف معامل الانكسار للمادة الفعالة ضوئياً بالنسبة للأشعة اليمينية (n_L) والأشعة اليسارية (n_R), أي أن المادة الفعالة ضوئياً تعتبر متباينة الخواص Anisotropic بالنسبة للضوء المستقطب أي أن $n_L \neq n_R$.

يتضح من الشكل (25) أن مرور الضوء المستقطب استقطاباً استوائياً خلال مادة فعالة ضوئياً يؤدي إلى إعاقة سرعة الأشعة اليمينية R واليسارية L بدرجات مختلفة، حيث تكون الإعاقة لإنداهما أكبر من الأخرى، ويكون تأثير هذه الإعاقة المختلفة هو تغير العلاقة بين زوايا الطور Phase angle بين الأشعة اليمينية والأشعة اليسارية مما ينتج عنه دوران مستوى الاستقطاب بزاوية α يطلق عليها زاوية الدوران الملحوظة بالجهاز والتي تتوقف فقط على تركيب المادة. ويطلق على هذه الظاهرة الانكسار المزدوج الدائري

Circular Birefringence

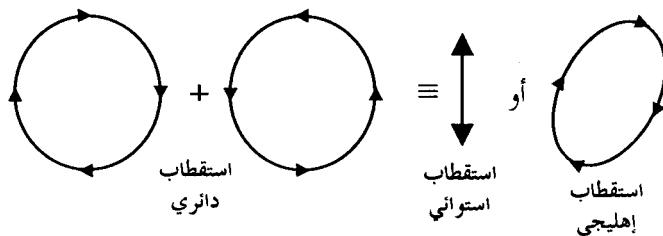


شكل (25) : دوران مستوى الضوء المستقطب بزاوية قدرها α نتيجة لموره في مادة فعالة ضوئياً.

- بالإضافة إلى أن الأشعة اليمينية واليسارية الخارجية تختلف في زوايا الطور (دوران ضوئي) فإنما تختلف أيضاً في شدهما. ويعزى ذلك إلى أن درجة امتصاص المادة للأشعة

اليمينية R تختلف عنها للأشعة اليسارية، حيث تميز هذه المادة بأن لها معامل امتصاص خاص للأشعة اليمينية ϵ_R وآخر خاص بالأشعة اليسارية ϵ_L . والفرق في الامتصاص بين الأشعة اليسارية واليمينية ($\epsilon_L - \epsilon_R = \Delta\epsilon$) يطلق عليه الامتصاص الانتقائي للأشعة الدائرية (Circular Dichroism (CD) ويكون موجبا إذا كان الفرق ($\epsilon_L - \epsilon_R$) أكبر من صفر، ويكون سالبا إذا كان الفرق ($\epsilon_L - \epsilon_R$) أصغر من صفر.

يكون نتيجة امتصاص الأشعة اليمينية واليسارية بدرجات مختلفة أن تصبح الأشعة المخارة من العينة أشعة مستقطبة إهليجيا Elliptically Polarized Light كما في الشكل (26).



شكل(26): الاستقطاب الدائري والاستقطاب الإهليجي.

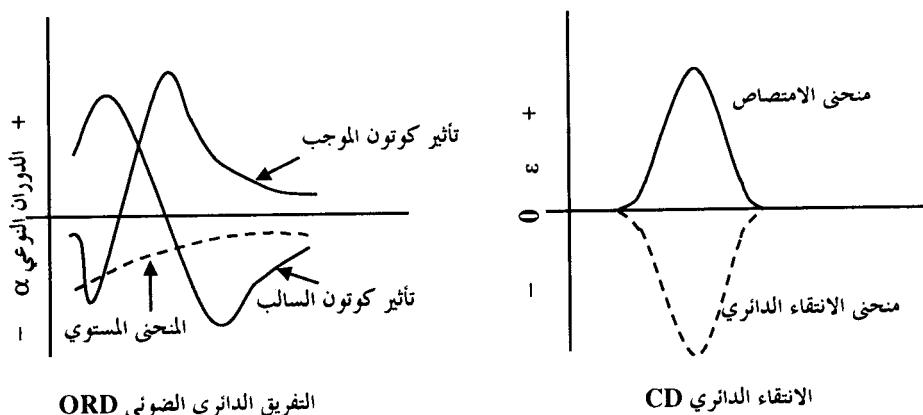
والظواهر المشتركة للانكسار المزدوج الدائري والامتصاص الانتقائي الدائري تسمى بتأثير كوتون Cotton Effect.

تأثير كوتون Cotton Effect

منحنيات ORD للعديد من المركبات تبين تماماً تغيرات المنحنى المستوى كما في الشكل (27)، ولكن إذا كان للمركب شريط امتصاص إلكتروني في منطقة الدراسة نحصل على منحنى ORD شاذ يطلق عليه منحنى تأثير كوتون. والشكل (27) يبيّن مقارنة بين منحنى الامتصاص العادي ومنحنى كل من ORD، CD، CD.

منحنى ORD يمثل العلاقة بين الدوران النوعي والطول الموجي أما منحنى CD يمثل العلاقة بين الفرق في الامتصاص $\Delta\epsilon$ أو α بين الضوء المستقطب الدائري اليميني والضوء المستقطب الدائري اليساري، والطول الموجي.

وكما هو واضح من الشكل فإن تأثير كوتون يمكن أن يكون موجياً أو سالباً اعتماداً على ظهور القمة أو القاع أولاً عند الاتجاه من الطول الموجي الأطول إلى الطول الموجي الأقصر. فمثلاً، إذا قسناً منحنى ORD بجموعة الكيتون Kitonic Group للشريط عند الطول الموجي 280 نانومتر فسوف يظهر منحنى شاذ كما في الشكل. وشكل منحنيات تأثير كوتون يمكن ربطها تجريبياً بملامح عديدة جداً للكيمياء الفراغية حول الكروموفورات Chromophores (المجموعات اللونية). وتأثير كوتون يمكن أن يهدى لدراسة الجزيئات الفعالة ضوئياً التي تمتلك كروموفور (المجموعة الكيميائية التي تختص بالأشعة) والمنحنيات الشاذة في ORD لها الأجزاء المقابلة في Circular Dichroism CD كما في الشكل. وتشمل الكروموفورات التي درست بنجاح الأنظمة العطرية والأنظمة العطرية غير المجانسة والمركبات الأمينية والبروتينات.



شكل (27) : يبين مقارنة بين منحنى الامتصاص العادي ومنحنى كل من ORD، CD.

18:1 المطيافية الإلكترونية للتحاليل الكيميائية Electronic Spectroscopy for Chemical Analysis[ESCA]

مطيافية الإلكترون الفوتوني لأشعة X

X - Ray Photo Electron Spectroscopy (XPS)

يحتاج الانتقال $\sigma^* - \sigma$ إلى طاقة أكبر من كل من الانتقالين $n - \pi^*$ - π ،
وهذه الطاقة تكون في منطقة الأشعة فوق البنفسجية المفرغة (Vacuum UV). ولو
استخدمت طاقة أعلى باستخدام أشعة X يمكن حد إلكترونات الغلاف المغلق للذرات
لتعانى انتقالات، أي أنه عند اصطدام الجزيئات العضوية بأشعة X $\text{Al K}\alpha_{1,2}$ أو $\text{Mg K}\alpha_{1,2}$ أو
فإن الإلكترونات سوف تبعثر من مدارات الكربون 1S، ويمكن تسجيل طيف طاقات
هذه الإلكترونات المنبعثة كمقاييس مباشر لطاقات ترابط الغلاف لمدارات الكربون 1S.
والأسس التي عليها استخدمت هذه المطيافية الإلكترونية للتحليل الكيميائي ESCA هي:

1- العناصر المختلفة تمتلك طاقات ارتباط S 1 مختلفة ويمكن الكشف عن أي عنصر في
الجزيء من طيف ESCA (من معرفة طاقات الترابط).

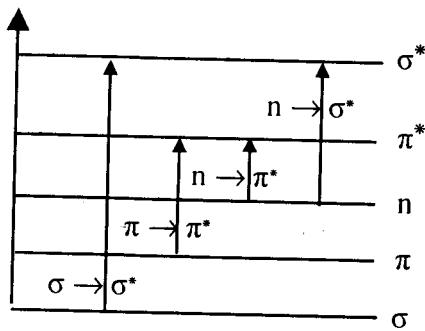
2- الذرات ذات نفس العنصر والتي تكون في بيئات مختلفة في جزء من جزيء سوف تمتلك
طاقات ترابط الغلاف مختلفة وهذا يعني أن الإزاحة الكيميائية Chemical Shift
توجد في ESCA، وفي الجزيئات الكيميائية ذرات الكربون المختلفة سوف تعطى
إشارات مختلفة (تشبه إزاحات C^{13} NMR).

تطبيقات الأطيفات الإلكترونية

Applications of Electronic Spectroscopy

١:٢ امتصاص الجزيئات العضوية للأشعة فوق البنفسجية Absorption of UV Radiation by Organic Molecules

عندما ينبعض الجزيء فوتونا من الأشعة فوق البنفسجية أو المرئية فإنه سوف يعاني انتقالا إلى حالة إلكترونية مثارة ويرتفع أحد إلكتروناته إلى مدار ذي طاقة أعلى، وتصنف الانتقالات الإلكترونية في الجزيئات بـأ لأنواع إلكترونات التكافؤ في هذه الجزيئات. وتعرف الإلكترونات ذات الرابطة الأحادية بـإلكترونات سجماً، أما الإلكترونات ذات الرابطة الثانية أو الثلاثية تعرف بـإلكترونات باي π . بالإضافة إلى إلكترونات σ ، وإلكترونات π ، فإن بعض الذرات المرتبطة في الجزيئات مثل الأكسجين والنيتروجين والهالوجينات والكربونات تحتوى على بعض الإلكترونات في مدار التكافؤ، ولا تدخل في تكوين الروابط، وتسمى الإلكترونات غير المرتبطة أو Non Bonding Electrons. وعندما تكون الجزيئات في الحالة الأرضية فإن الإلكترونات تشغل مدار الرابطة. ومدارات σ المشغولة بـإلكترونات σ توجد عند أوطن طاقة، أما مدارات π فتقع عند مستويات طاقة أعلى وتشغلها الإلكترونات π . تقع المدارات المحتوية على إلكترونات n غير المرتبطة عند مستويات طاقة أعلى من طاقة مستويات مدارات π . أما المدارات غير المشغولة والتي يطلق عليها مدارات ضد الترابط π^* , σ^* فتقع عند مستويات طاقة أعلى من ذلك وبين الشكل (28) المستويات الإلكترونية المختلفة والانتقالات الممكنة بينها.



شكل (28) : المستويات الإلكترونية المختلفة والانتقالات الممكنة بينها.

الكروموفور Chromophore

أي مجموعة وظيفية قادرة على امتصاص الأشعة الكهرومغناطيسية من 200 نانومتر إلى 800 نانومتر (المنطقة فوق البنفسجية والمرئية) يطلق عليها كروموفور. ينشأ طيف الأشعة فوق البنفسجية نتيجة انتقال الإلكترونات من مستوى الطاقة الأرضي إلى المستوى المثار عندما يتضمن الجزيء الأشعة فوق البنفسجية. وتلعب النواة التي ترتبط بها الإلكترونات دوراً مهماً في تحديد الطول الموجي للأشعة التي يتضمنها الجزيء. والنوى تحدد القوة التي ترتبط بها الإلكترونات وهكذا تؤثر على فرق الطاقة بين المستويين الأرضي والمثار. إذاً فالطاقة المميزة للانتقال وكذلك الطول الموجي للشعاع المتصور، هي خواص مجموعة من الذرات أكثر منها للإلكترونات نفسها.

مجموعة الذرات التي يتيح عنها هذا الامتصاص يطلق عليها كروموفور. أي أن

الكروموفور هو:

"مجموعة ذرية معزولة Isolated قادرة على امتصاص الأشعة فوق البنفسجية أو المرئية {800–200 nm} نانومتر وأي تغير في تركيب هذه المجموعة يصحبه تغير في طاقة وشدة الامتصاص. وبين الجدول (6) بعض أنواعمجموعات الكروموفور والأطوال الموجية في بعض المركبات البسيطة.

جدول(6): بعض أنواع مجموعات الكروموفور والأطوال الموجية في بعض المركبات البسيطة.

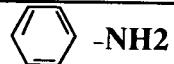
الطول الموجي نانومتر	المركب	المجموعة
180	$\text{CH}_2=\text{CH}_2$	$>\text{C}=\text{C}<$
255	C_6H_6	
277	$(\text{CH}_3)_2\text{CO}$	$>\text{C}=\text{O}$
347	$\text{CH}_3-\text{N}=\text{N}-\text{CH}_3$	$-\text{N}=\text{N}-$
400	$(\text{CH}_3)_2\text{C}=\text{S}$	$>\text{C}=\text{S}$
665	$\text{C}_4\text{H}_9\text{N}=\text{O}$	$-\text{N}=\text{O}$

الأكسوكروم Auxochrome

يتغير مكان وشدة شريط امتصاص الكروموفور إذا ارتبطت به مجموعة إحلال، ومجموعة الإحلال لا تنتص الأشعة ذات الأطوال الموجية أطول من 200 نانومتر، لكنها إذا اتصلت بکروموفور ما تسبب إزاحة شريط امتصاصه ناحية الطول الموجي الأعلى وكذلك تزيد من شدة امتصاصه.

يطلق على هذه المجموعة الأكسوكروم، الأمثلة على ذلك تشمل مجموعات الميثيل Methyl والهيدروكسيل Hydroxy والكوكسي Alkoxy، والهالوجين Halogenes والأمين Amines. ونذكر على سبيل المثال البترين الذي يظهر له شريط امتصاص عند 255 نانومتر، ولكن إذا اتصل به أكسوكروم مثل مجموعة الهيدروكسيل OH فإن شدة امتصاص هذا الشريط تزداد وكذلك تزداد λ_{max} ناحية الطول الموجي الأعلى. ويظهر ذلك جلياً في طيف امتصاص الفينول الذي يظهر له شريط امتصاص قيمته العظمى عند 270 نانومتر ومعامل امتصاصه $\epsilon_{max} = 1450$ ، علماً بأن معامل امتصاص شريط البترين يساوى $\epsilon_{max} = 204$ أي أن معامل امتصاص الفينول يزيد سبع مرات عن معامل امتصاص شريط البترين. وبين الجدول (7) تأثير أكسوكروم (مجموعة NH_2^-) على الامتصاص المميز للكروموفور.

جدول (7) : تأثير أكسوكروم NH_2 - على الامتصاص المميز للكروموفور $>\text{C}=\text{C}<$

$\epsilon_{\max}/\text{m}^2\text{mol}^{-1}$	$\lambda_{\max} \text{ nm}$	المركب
10^3	180	$\text{CH}_2=\text{CH}_2$
10^4	220	$\text{CH}_2=\text{CHNH}_2$
23	255	
143	280	

توجد أنواع أخرى من مجموعات الإحلال يمكن أن تسبب أحد التغيرات الأربع التالية:

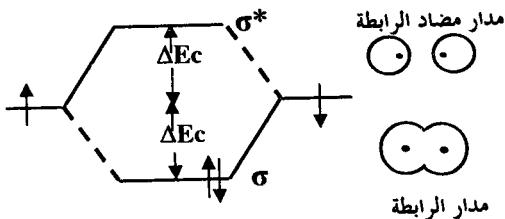
Bathochromic shift Red shift	1- الإزاحة ناحية الطول الموجي الأعلى أو الإزاحة الحمراء
Hypsochromic shift Blueshift	2- الإزاحة إلى الطول الموجي الأقصر أو الإزاحة الزرقاء.
Hyperchromic effect	3- زيادة شدة الامتصاص
Hypochromic effect	4- نقص شدة الامتصاص

2:2 الانتقالات الإلكترونية للمركبات العضوية

Electronic Transitions of Organic Compounds

1- الكانات Alkanes

الانتقالات الإلكترونية الممكنة في حالة الجزيئات التي تحتوى فقط على روابط أحادية ولا تحتوى على ذرات ذات زوج إلكترونات غير مشارك مثل جزيئات الكانات Alkanes تكون من النوع $\sigma-\sigma^*$. وطاقة هذه الانتقالات عالية إلى درجة أنها تتصل بالأشعة فوق البنفسجية عند الأطوال الموجية القصيرة جداً، إلى حد أنه لا يمكن تسجيلها من الناحية العملية على مطياف الأشعة فوق البنفسجية المتاح. وهذا الانتقال موضح بالشكل (29).



شكل (29) : الانقال $\sigma \rightarrow \sigma^*$.

2- مركبات الكحوليات - الإيثر - الأمينات والكبريت

Alcohols, Ethers, Amines and Sulfur Compounds

الانتقالات للجزيئات المشبعة التي تحتوى على ذرات تحمل زوج إلكترونات غير مشارك تكون من النوع σ^* - n وطاقه هذه الانتقالات عالية أيضا ولكنها تختص في المدى الذي يمكن تسجيله بواسطة المطياف المستخدم، فمثلا الكحولات والأمينات **Alcohols & Amines** تختص في المدى $175 - 200\text{nm}$ بينما تختص الشيلول **Thiols** وال الكبريتيدات **Sulphides** العضوية في المدى $200 - 220\text{nm}$. وبين الجدول (8) الطول الموجي λ_{max} ومعامل الامتصاص ϵ_{max} للانتقال $\sigma^* - n$ لبعض المركبات.

جدول (8) : الطول الموجي λ_{max} ومعامل الامتصاص ϵ_{max} للانتقال $\sigma^* - n$ لبعض المركبات.

المذيب	ϵ_{max}	$\lambda_{max} \text{ nm}$	المركب
هكسان	200	177	الميثانول
إيثانول	1200	210 229	دائي-ن-بيوتيل سلفيد
إيثانول	208 398	204 251	دائي-ن-بيوتيل دائي سلفيد
سيكلوهكسان	126	224	1- هكسان ثيول
هكسان	3950	199	تراي مثيل أمين
إيثر	1600	213	ن-مثيل بيريدين
هكسان	200	173	مثيل كلوريد
هكسان	300	208	ن-بروبيل برومدين
هكسان	400	259	مثيل أيديد

3- الـ Alkenes وـ Alkynes الـ

طاقة الانتقالات الإلكترونية للجزيئات غير المشبعة تعتبر عالية أيضا، لكن أماكن الامتصاص تتأثر بجموعات الإحلال، الـ Alkenes تقتضى عند حوالي 175 nm وأـ Alkynes الـ تقتضى بالقرب من 170 nm كما تقتضى مركبات الكربونيل بالقرب من 188 nm. والانتقال الوحيد الذي يحدث في المدى الأعلى من 200 nm هو الانتقال $\pi^* - \pi$ في المركبات غير المشبعة المحتوية على زوج من الإلكترونات غير المشارك. فمثلاً يعطى الانتقال $\pi^* - \pi$ في الأسيتالدهيد امتصاصاً عند 294 nm في حين أن الانتقال $\pi^* - \pi$ يعطى امتصاصاً عند 190 nm. وظهور أشرطة امتصاص ضعيفة في المدى 275 - 295 نانومتر يميز الكيتونات Ketones أو مجموعات الدهايد كربونيل Aldehyde carbonyl والمذيبات التي تحدثها المذيبات على قطبية الكروموفور وأيضاً على القوى الكهروستاتيكية للمذيب. يبين الجدول (9) الطول الموجي λ_{\max} ومعامل الامتصاص ϵ_{\max} للانتقال $\pi^* - \pi$ لبعض المركبات. ويبين الجدول (10) الأطوال الموجية λ_{\max} ومعامل الامتصاص ϵ_{\max} للانتقالات $\sigma^* - \sigma$, $\pi^* - \pi$, $\pi^* - \pi$ لبعض المركبات.

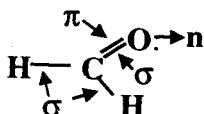
جدول (9) : الطول الموجي λ_{\max} ومعامل الامتصاص ϵ_{\max} للانتقال $\pi^* - \pi$ لبعض المركبات.

المذيب	ϵ_{\max}	λ_{\max} nm	المركب
هكسان	21,000	217	1، 3 بيوتاين
سيكلوهكسان	21,400	226	3، 1- دايـ مـيلـ بـيوـتاـينـ
أيسوـ اـكتـانـ	50,000 52,500	253 263 274	ـ هـكـسـاتـرابـينـ
هـكـسانـ	8,000	256	ـ سـيـكـلـوـ هـكـسـادـاـينـ
هـكـسانـ	3,400	239	ـ سـيـكـلـوـ بـيـتاـينـ

جدول (10) : الأطوال الموجية λ_{\max} ومعامل الامتصاص ϵ_{\max}
للانتقادات^{*} σ ، $n - \pi^*$ ، $n - \pi^*$ لبعض المركبات.

ϵ_{\max}	λ_{\max} nm	المركب
-	160	- C ≡ N النيتريل
6000	180-175	- C ≡ C - الاسيتيلي
	180	- SO ₂ - السلفون
1000	185	- O - الإثير
5000	190	- N HO الأكسيم
5000	190	C = N - الأيزيدو
5000	190	- C = C - الإيشيلين
1000	195	- C = O الكينون
4600	195	- S - ثيوإثير
2800	195	- N H ₂ أمين
1400	195	- SH ثيول
5500	195	- S - S - دايسلفيد
امتصاص قوى	205	C = S ثيوكيتون
50	205	- CO OR الإستر
300	208	- Br بروميد
70-50	210-200	- COOH الكربوكسيل
امتصاص قوى	210	- C HO الألدهيد
1500	210	S → O سلفو كسيد
7250	217	- N = N(O) أزو كسي
امتصاص قوى	210	NO ₂ نيترو
20000	217	C = C - C = C
10000	220	C = C - C = O
30	315	
7500	220	C = C - C ≡ C
7500	230	
60000	184	C ₆ H ₆ بنزين
7400	204	
204	255	

ما سبق يتضح أن الجزيئات العضوية التي تحتوى على روابط فردية وزوجية وبعض الذرات مثل الأكسجين والبيتروجين والهالوجينات والكبريت تحتوى على ثلاثة أنواع من الإلكترونات σ , π , n ، يحدث هذه الإلكترونات انتقال إلى مدارات ذات طاقة أعلى عندما تغتص طاقة إشعاعية. ويوضح جزيء الفورمالدهايد هذه الأنواع من الإلكترونات كما في الشكل التالي:



كما يبين الشكل (30) أمثلة من الروابط والمدارات الجزيئية والانتقالات.

شكل المدارات الجزيئية في الحالة الأرضية في الحالة المثارة	نوع الانتقال	نوع الرابطة
	$\sigma^* - \sigma$	$H_3C - H$
	$\pi^* - \pi$	$R_2C = CR_2$
النظام الإلكتروني عمودي على مستوى الصفحة		$n - \pi^*$

شكل (30) : أمثلة من الروابط والمدارات الجزيئية والانتقالات.

3:2 العوامل التي تؤثر على خواص الامتصاص

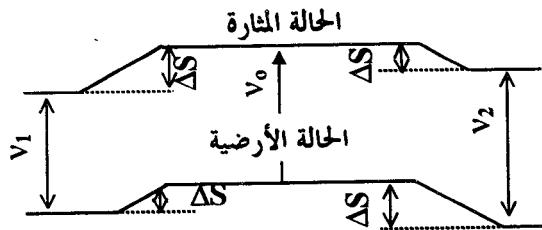
Factors Affecting Absorption Properties

1- تأثير المذيبات

المذيبات غير القطبية لا تكون رابطة هيدروجينية مع المذاب وبالتالي لا تؤثر تقريبا على طيف المذاب، أما في حالة المذيبات القطبية ينشأ عن الرابطة الهيدروجينية تكون مركب معقد Complex من المذيب والمذاب وهذا يغير من شكل الطيف. وهكذا التغير يعتمد على قدرة تأثير المذيب على الطول الموجي للأشعة فوق البنفسجية الذي يتمتصه

الجزيء. فالمذيب القطبي يمكن أن يكون رابطة هيدروجينية مع الحالات الأرضية بسهولة أكثر من تكوينه لهذه الرابطة مع الحالات المشاركة للجزيئات القطبية وعليه فإن الطاقات الإلكترونية لهذه الجزيئات سوف تردد بالمخذيات القطبية مما يسبب إزاحة الطول الموجي للانتقالات من النوع $\pi^* - \pi$ ناحية الطول الموجي الأقصر. فمثلاً، في محلول الهكسان، تظهر λ_{max} للأسيتون عند 279 nm ($\epsilon = 15$)، في حين يظهر هذا الشريط في محلول المائي عند 264.5 nm (إزاحة زرقاء).

ومن ناحية أخرى يمكن لبعض المذذيات تكون رابطة هيدروجينية مع الحالات المشاركة أقوى من تلك التي تكونها مع الحالات الأرضية المقابلة لها. في هذه الحالة تسبب المذذيات القطبية إزاحة لامتصاص جهة الأطوال الموجية الأعلى حيث تقل طاقة الانتقال الإلكتروني. وهكذا تزاح الانتقالات من النوع $\pi^* - \pi$ ناحية الطول الموجي الأعلى نتيجة المذذيات القطبية. وبلاحظ دائماً أن محاليل الإيثانول تعطي أطوالاً موجية أعلى من تلك التي تعطيها محاليل الهكسان. بمعنى آخر توجد إزاحة حمراء صغيرة في حدود من 10 إلى 20 نانومتر عند تغيير الهكسان كمذيب بالإيثانول وبين الشكل (31) تأثير المذيب على المستويات الإلكترونية. كما يوضح الجدول (11) تأثير بعض المذذيات على الانتقال $\pi^* - \pi$ للأسيتون.



شكل (31) : تأثير المذيب على المستويات الإلكترونية.

جدول(11): تأثير بعض المذيبات على الانتقال $\pi^* - n$ للأسيتون.

C_6H_{14}	$CHCl_3$	C_2H_5OH	CH_3OH	H_2O	المذيب
279	277	272	270	264.5	λ_{max} nm

2- تأثير الأكسوكرومات Effect of Auxochromes

نفرض أن جزياناً ما يحتوى على أحد الأكسوكرومات مثل $H-O-$ أو $N-H_2-$ أو أحد المالوجينات، أي أن الجزيء يحتوى على زوج إلكترونات غير مرتبط (حر)، بالإضافة إلى بعض إلكترونات σ . إلكترونات n التي توجد عند مستوى طاقة أعلى من مستوى طاقة إلكترونات σ يمكن أن تشار إلى مستوى الطاقة σ^* معنى ذلك أن الانتقال $\sigma^* - \sigma - n$ يحتاج إلى طاقة أقل من طاقة الانتقال $\sigma^* - \sigma$. وكلما زادت طاقة الانتقال زاد التردد وقل الطول الموجي والعكس صحيح، أي أن الانتقال $\sigma^* - \sigma - n$. يحدث عند طول موجي أعلى من الطول الموجي للانتقال $\sigma^* - \sigma$. والجدول يوضح تأثير نوع الأكسوكروم على الانتقال $\sigma^* - \sigma - n$.

المركب	الطول الموجي λ_{max}
الكحولات المشبعة Saturated Alcohols	180-185
الأمينات المشبعة Saturated Amines	190-200
الكلوريدات المشبعة Saturated Chlorides	175-170
البروميدات المشبعة Saturated Bromides	210-200

الانتقال $\sigma^* - n$ يعتمد على الحالة التي تشار بها إلكترونات n ، فإذا كانت هذه الإلكترونات مستقرة في الحالة الأرضية بواسطة رابطة هيدروجينية أو بوسيلة أخرى فإن λ_{max} تزاح إلى الطول الموجي الأقصر (إزاحة زرقاء Hypsochromic shifts). تحدث هذه الإزاحة نتيجة تكون رابطة هيدروجينية بين المذيب والمذاب كما بينا من قبل.

كمثال آخر عن تأثير الأكسوكرومات، نعتبر الانتقال الإلكتروني في جزيء مثل $\text{CH}_2 = \text{CH}_2$ هذا الجزيء يحتوى على إلكترونات π وإلكترونات σ ، وإلكترونات π توجد عند مستوى طاقة أعلى من مستوى طاقة الإلكترونات σ ، ومن ثم فإن الانتقال $^*\pi - \pi$ يحدث عند طول موجي أعلى من الطول الموجي للانتقال $^*\sigma - \sigma$. في الأوليفينات البسيطة Simple Olefins مثل إيثيلين Ethylene، بروبيلين Propylene، 1-أكتين 1-Octene والتي تحتوى على روابط زوجية منعزلة يحدث الانتقال $^*\pi - \pi$ في مدى الطول الموجي من 200-170 نانومتر، بينما يحدث الانتقال $^*\sigma - \sigma$ في هذه الجزيئات في منطقة الأشعة فوق البنفسجية البعيدة فقط.

إذا حل أكسوكروم مناسب محل بروتونات الإيثيلين تحدث إزاحة لامتصاص الإيثيلين نحو الطول الموجي الأعلى Bathochrom shift (إزاحة حمراء). يظهر للإيثيلين شريط امتصاص نتيجة الانتقال $^*\pi - \pi$ أحدهما قوى عند $\lambda_{\max} = 165 \text{ nm}$ وأخر ضعيف عند $\lambda_{\max} = 210 \text{ nm}$ ، فإذا اتصل أكسوكروم مثل $\text{R}_2\ddot{\text{N}}$ بكرbon الفينيل Vinyl carbon يحدث إزاحة لامتصاص عند 210 nm إلى 250 nm.

نلاحظ أننا ذكرنا حتى الآن الانتقالات التي تحدث في الجزيئات التي تحتوى على إلكترونات π أو σ وأكسوكروم. في الحقيقة معظم هذه الانتقالات تحدث في منطقة أقل من 200 nm، وقد أشرنا قبل ذلك إلى صعوبة دراسة هذه المنطقة لأنها خارج نطاق الأجهزة المستخدمة بالمعامل حيث أنها المنطقة فوق البنفسجية المفرغة.

دعنا الآن نأخذ كروموفورات تحتوى على $\text{O} = \text{C} = \text{S} = \text{N} = \text{C} = \text{O}$ أو $\text{C} = \text{C}$ ، واضح أن هذه الكروموفورات تحتوى على إلكترونات π و σ والانتقالات الممكنة في جزيء بسيط يحتوى على إحدى هذه الجمومات هي الانتقالات الخمسة التي ذكرناها من قبل ألا وهي $^*\sigma - \sigma$ ، $^*\pi - \pi$ ، $^*\sigma - \pi$ ، $^*\pi - \sigma$ والانتقال الوحيد الذي يحدث في المنطقة أعلى من 200 نانومتر هو الانتقال $^*\pi - \sigma$ وبشدة ضعيفة.

مثال: يعطى الانتقال $^*\pi - \sigma$ في الأسيتالدهايد امتصاصا عند 294 nm ، بينما يعطى الانتقال $^*\pi - \pi$ امتصاصا عند 190 nm.

3 - تأثير تبادل الروابط الزوجية(الاقتران) Effect of Conjugation

زيادة عدد الروابط الزوجية المتبادلة Conjugation في الأنظمة زوجية الروابط يعتبر من أهم الطرق لإحداث إزاحة حمراء فكلما كان النظام يحتوى على روابط زوجية أكثر فأكثر كلما قل الفاصل بين مستويات الطاقة الإلكترونية للكروموفور، أكثر فأكثر، وعليه فإن تعدد الروابط الزوجية المتبادلة يقلل الطاقة اللازمة للانتقال $\pi^* - \pi$ ونتيجة لذلك يحدث الامتصاص عند طول موجي أعلى. زيادة على ذلك فإن الروابط الزوجية المتبادلة تسبب زيادة شدة الامتصاص. وبين الجدول (12) تأثير الروابط الزوجية المتبادلة.

الجدول (12) : تأثير تبادل الروابط الزوجية على الانتقالات الإلكترونية.

ϵ_{\max}	$\lambda_{\max} \text{ nm}$	المركب
الكينات		
15000	175	إيثلين
21000	217	بيوتادين 3,1
35000	258	هكساترايين 5,3,1
125000	465	β -كاروتين (رابطة ثنائية)
الكيتونات		
900	189	$\pi^* - \pi$
12	280	$n^* - \pi^*$
7100	213	$n^* - \pi$ ون-3-بيوتين-2-
27	320	$n^* - \pi^*$

الإزاحة الحمراء التي تنشأ عن زيادة عدد الروابط الزوجية في النظام تعنى أن زيادة عدد هذه الروابط يقلل الطاقة اللازمة للإثارة الإلكترونية. وهذه الحقيقة يمكن تفسيرها بسهولة باستخدام نظرية المدارات الجزيئية، وطبقاً لهذه النظرية تتحد المدارات الذرية P على كل من ذرات الكربون لتكوين المدارات الجزيئية π .

فمثلاً في حالة الإيثلين، (رابطة زوجية واحدة) يوجد مداران ذريان p ، ψ_1 ، ψ_2 * ويكون من المدارين p مداران جزيئيان π ، ψ_1 ، ψ_2 * على اعتبار الجمع الخطى، يتكون مدار الترابط ψ_1 من جمع الدوال الموجية للمدارين الذريين p ، ويكون المدار ضد الترابط ψ_2 * من طرح هاتين الدالتين الموجيتين. وكما نعلم، فإن طاقة مدار الترابط الجزيئي تكون

أقل من طاقة كل من المدارين p وأن طاقة المدار الجزيئي ضد الترابط تكون أعلى من طاقة كل من طاقة المدارين p وبين ذلك الشكل (32).

نعتبر الآن جزيء $\text{CH}_2 = \text{CH} - \text{CH} = \text{CH}_2$ 1.3 Butadiene الذي يحتوى على رابطتين زوجيتين متبادلتين، وفيه تكون ذرات الكربون الأربع في الحالة المهجنة sp^2 لذلك يكون لدى كل ذرة كربون مدار p واحد. وتحدد تلك المدارات الأربع، لتعطى أربعة مدارات جزيئية. فإذا علمنا أن ذرة الكربون رقم واحد تكافى ذرة الكربون رقم 4 وذرة الكربون رقم 2 تكافى الذرة رقم 3 يكون من الممكن استنتاج الدالة الموجية للمدارات الجزيئية الأربع على النحو التالي:

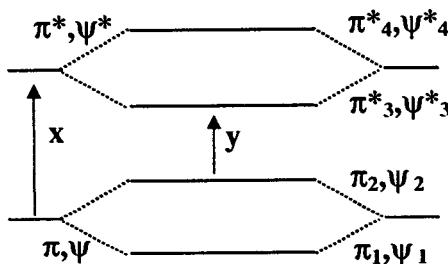
$$\psi_1 = (\phi_1 + \phi_4) + (\phi_2 + \phi_3)$$

$$\psi_2 = (\phi_1 - \phi_4) + (\phi_2 - \phi_3)$$

$$\psi_3 = (\phi_1 + \phi_4) + (\phi_2 - \phi_3)$$

$$\psi_4 = (\phi_1 - \phi_4) - (\phi_2 - \phi_3)$$

حيث ψ ترمز إلى المدار الجزيئي (MO) و ϕ ترمز إلى المدار الذري (AO).



شكل (32) : مستويات طاقة كروموفور $C=C$ منزول.

وتكون طاقة المدارات الجزيئية المختلفة الممثلة بالدوال الموجية ψ_1 و ψ_2 أقل من طاقة المدارات الذرية المكونة لها. وتكون طاقة ψ_1 أقل من طاقة ψ_2 . وتكون المدارات الجزيئية الممثلة بالدالدين الموجيتين ψ_3 و ψ_4 أكبر من طاقة المدارات الذرية المكونة لها. وتكون طاقة ψ_4 أكبر من طاقة ψ_3 وتشغل الإلكترونات الأربع المدارين الجزيئين المتربطين ψ_1 و ψ_2 أما المدارات ضد الترابط أو غير المتربطة تكون فارغة. الانتقال الإلكتروني $\pi^* - \pi$ الجزيء C_2 يوتادين يتم باثارة الإلكترون من المستوى ψ_2 إلى

المستوى Ψ_3^* ، وتكون الطاقة اللازمة لهذا الانتقال ΔE_2 أقل من الطاقة ΔE_1 اللازمة للانتقال $\pi - \pi$ في الإثيلين، أي أن:

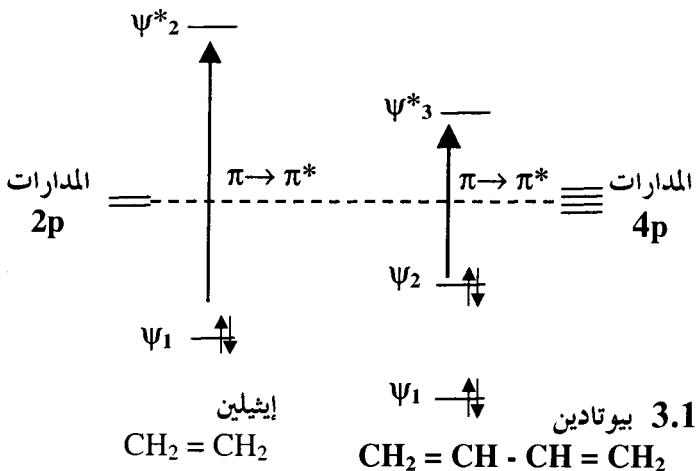
$$\Delta E_2 = E_{\Psi_3^*} - E_{\Psi_2}$$

ويوضح ذلك الشكل (33).

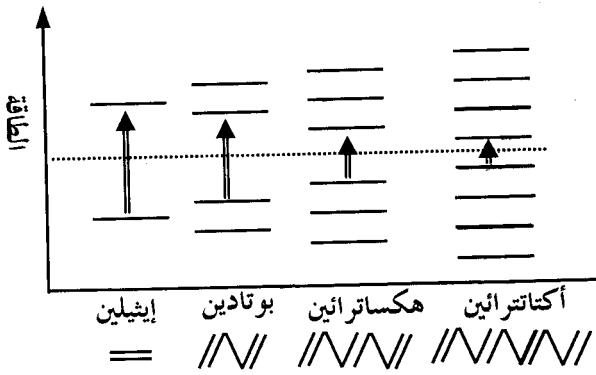
هذا يعني أن الانتقال $\pi - \pi$ في نظام الروابط الزوجية المتبادل مثل البيوتادين يحدث عند أطوال موجية أعلى من تلك الأطوال الموجية اللازمة للانتقال $\pi - \pi$ في حالة الإثيلين.

هذه النتيجة عامة، فكلما زاد عدد المدارات P المكونة لنظام الرابطة الزوجية المتبادل كلما قلت تدريجياً طاقة الانتقال من مدارات الرابطة الجزيئية المشغولة بالإلكترونات ذات الطاقة لأعلى إلى المدارات الجزيئية ضد الرابطة غير المشغولة بالإلكترونات ذات الطاقة الأقل. وهكذا فإن تعدد الروابط الزوجية المتبادل يقلل من الطاقة اللازمة للانتقال $\pi - \pi$ ونتيجة لذلك يحدث الامتصاص عند طول موجي أعلى. والمركبات عديدة الروابط الزوجية المتبادل مثل $H - (CH = CH)_n$ تختص الأشعة بطول موجي أعلى كلما زاد العدد n ، ويوضح ذلك الشكل (34).

Ψ_4^* —

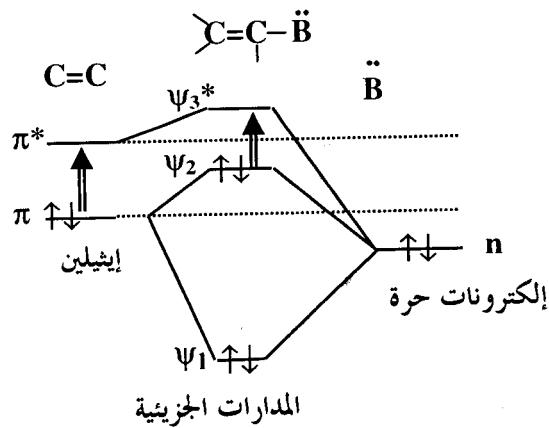


شكل (33) : مقارنة بين مستويات الطاقة $\pi - \pi$ في الإثيلين و 3.1 بيوتادين.



شكل (34) : الفرق في الطاقة بين المدارين π^* - π لسلسلة من البولي نيتات.

وبطريقة وصفية مشابهة، العديد من الأكسوكرومات تحدث إزاحتها الحمراء عن طريق تعدد نظام الرابطة الزوجية المتبدلة. والأكسوكروم لديه زوج من الإلكترونات الحرة على الذرة المتصلة بالرابطة الزوجية في النظام، وتفاعل الرنين أو (الطنين) بين زوج الإلكترونات الحر والرابطة أو الرابط الزوجية يزيد طول الرابطة الزوجية المتبدلة. ونتيجة لهذا التفاعل تصبح الإلكترونات الحرية جزءاً من نظام π في المدارات الجزيئية ويزيد طوله بمدار إضافي والشكل (35) يوضح ذلك.

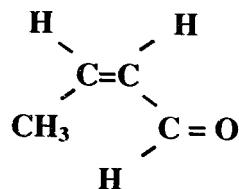


شكل (35) : يبين تفاعل نظام π والأكسوكروم المتصل بالنظام.

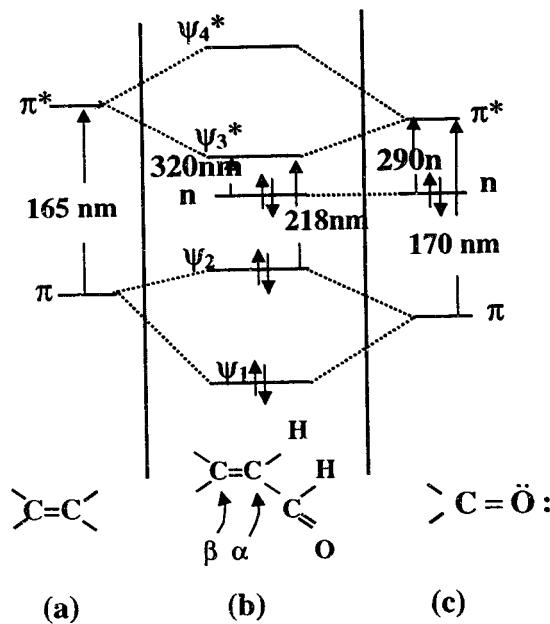
في هذا النظام الجديد، تكون طاقة الانتقال من مستوى الطاقة الأعلى المشغول π_3^* إلى مدار ضد الرابطة π_3 دائماً أقل من طاقة الانتقال $\pi^* - \pi$ في حالة النظام بدون تفاعل. ويمكن تفسير هذه النتيجة العامة بنظرية (MO) المدارات الجزيئية.

بطريقة مماثلة يمكن، أن تنتج مجموعة الميثيل إزاحة حمراء. على أي حال مجموعات الميثيل لا يوجد لديها زوج إلكترونات حر، لكن التفاعل يعتقد أنه يتبع عن تراكب مدارات الترابط C-H مع نظام π . هذا النوع من التفاعل يطلق عليه في الغالب مدارات التزاوج Hyperconjugation (الاقتران) الزائد ويمكن تمثيله بالتركيب شبه الرنين

Quasi Resonance Structure



ونذكر هنا مثالاً آخر على تبادل الروابط الزوجية من مجموعتين مختلفتين. نفرض أن لدينا جزيئاً يحتوى على كروموفور أولوفيني (C=C) مقترناً بكروموفور مجموعة الكربونيل (C=O) مثل Crotonaldehyde. ينتمي الكروموفور المعزل C = C عند 165 nm نتائج الانتقال $\pi^* - \pi$. وتنتمي المجموعة المعزلة C = O عند 170 nm. وبسبب الانتقال $\pi^* - \pi$ مع ظهور امتصاص آخر ضعيف ناتج عن الانتقال $n - \pi^*$ عند الطول الموجي 290 nm، كما بالشكل (36).



شكل (36) : مستويات الطاقة في حالة تبادل الروابط الزوجية
 (a) الكروموفور المعزل $\text{C}=\text{C}$ ، (b) الكروموفور المعزل $\text{C}=\text{O}$ ، (c) إيتون.

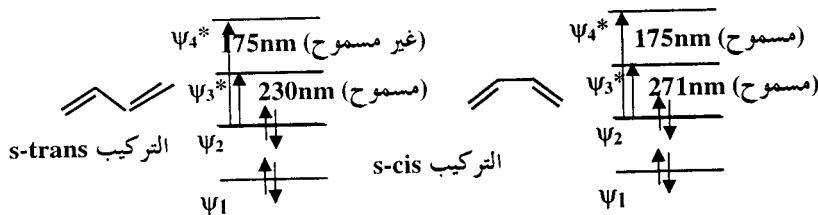
عندما يقتربن الكروموفوران السابقان كما في Crotonaldehyde أو في أي نظام α أو β كربونيل غير مشبع (an enone) فإننا نحصل على حالة مشابهة إلى حد ما للبيوتادين، وهكذا النظام يحتوى على ثلاث ذرات كربون هجين SP^2 وذرة أكسجين. كل ذرة من تلك الذرات الأربع تساهم في النظام π لتعطى في النهاية أربعة مدارات جزيئية ψ_1 , ψ_2 , ψ_3^* , ψ_4^* ، هذه المدارات الأربع في الإيتون (Enone) تتشابه التي في حالة البيوتادين، ماعدا أنه يوجد في حالة الإيتون أزواج إلكترونات n غير متراكبة في المدار P لذرة الأكسجين. في حالة كروموفور الكربونيل المعزل يسبب امتصاص الأشعة فوق البنفسجية انتقالاً لزوج واحد مفرد من إلكترون الأكسجين من مستوى n إلى مستوى π^* ولكن في حالة الاقتران في الإيتون فإن هذا الانتقال يحتاج إلى طاقة أقل لأنه يتم بين المستوى n إلى المستوى الفارغ ψ_3^* يحدث ذلك عند طول موجي أطول أي عند 320 nm للجزيء المذكور أعلاه.

4- تأثير التركيب البنائي والهندسي على أطيف البوليئين Effect of Conformation and Geometry on Polyene Spectra

يوجد في البيوتادين انتقالان ممكناً من النوع $\pi^* - \pi$ ، وهما: $\Psi_2 - \Psi_4^*$ و $\Psi_3 - \Psi_4^*$. الانتقال الأول منهما يمكن ملاحظته بسهولة، أما الانتقال الثاني لا يمكن في الغالب ملاحظته لسببين:

- 1- يقع هذا الانتقال في البيوتادين بالقرب من 175nm .
- 2- وهو انتقال غير مسموح في حالة التركيب البنائي ترانس S-Trans Conformation للروابط الزوجية في البيوتادين.

الانتقال عند 175nm يقع خارج نطاق منطقة القياس المعروفة **Lies below the cut-off point**، لذا يصعب تسجيله. التركيب ترانس يكون ملائماً للبيوتادين أكثر من التركيب سز S-Cis، لذلك فإن الشريط عند 175nm لا يلاحظ. يزاح هذا الشريط إلى أطوال موجية أعلى في البوليئينات Polyenes ذات السلسلة الطويلة لذا يمكن ملاحظته في الجزيئات التي لديها واحداً أو أكثر من الروابط الزوجية من النوع سز. تظهر كل البوليئينات Polyenes من النوع ترانس Trans الانتقال $\Psi_3 - \Psi_2$ فقط والذي كما أشرنا يتحرك جهة الطول الموجي الأعلى مع زيادة الروابط الزوجية المتبادلة Conjugation. في البوليئينات التي تمتلك واحداً أو أكثر من الروابط الزوجية من النوع Cis، فإن الانتقال $\Psi_4^* - \Psi_2$ قد يصبح مسموحاً ويعطى ما يسمى بشريط Cis وهذا الشريط Cis band يوجد عند طول موجي أقصر من الانتقال الرئيسي وتكون شدته أضعف بكثير. وهذا الشريط لا يظهر في كل الجزيئات التي لديها روابط زوجية من النوع Cis ويجب الاحتياط عند تصنيف المركبات على هذا الأساس. أي جزيء يحتفظ بمرکز تماثل حتى عندما يتطلب العديد من الروابط الزوجية من النوع Cis لا يظهر له شريط Cis، هذا الانتقال غير مسموح في النظام الذي يتطلب مرکز تماثل. وبين الشكل (37) الانتقالات المسموحة وغير المسموحة للتركيبان s-cis و s-trans.



شكل (37) : الانتقالات المسموحة وغير المسموحة للتركيان *s-trans* و *s-cis*.

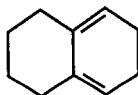
4:2 قواعد وود ويرد - فيزر للدايئنات

The Wood Ward Fieser Rules for Dienes

وضعت بعض القواعد لحساب أماكن أشرطة الامتصاص في الدايئنات ذات الروابط الزوجية المتبادلة المفتوحة وسداسية الحلقة. تعرف هذه القواعد بقواعد وود ويرد-فيزر Woodward-Fieser والتي وضعها أولاً وود ويرد ثم طورها فيزر ومعاونوه. هذا ويقتضي تطبيق هذه القواعد على الدايئنات الحلقة تصنيفها إلى نوعين هما:

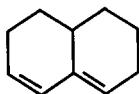
1- إذا كان نظام الدايئن (الرابطان الزوجيتان المتبادلتان) في حلقة واحدة يطلق عليه

حلقي متجانس Homoannular Diene

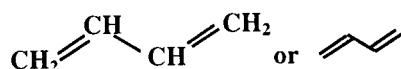


2- أما إذا كان نظام الدايئن موزعا على حلقتين مختلفتين يقال عنه حلقي غير متجانس

Heteroannular Diene



كما نعتبر أيضا أن وحدة الكروموفور الأساسية 1, 3 بيوتادين تمثل الدايئنات غير الحلقة أو المفتوحة Acyclic (or noncyclic) Diene كما في الشكل.

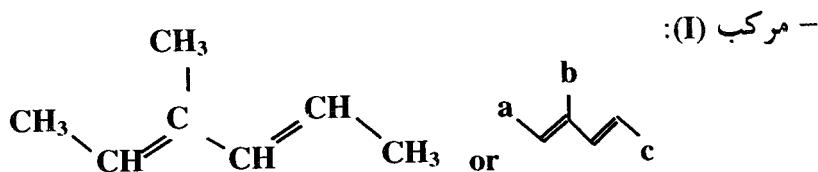


ينبغي عند تطبيق قواعد وود ويرد – فيzer اتباع النقاط التالية.

- 1- نعتبر أن امتصاص الدايئنات المفتوحة وكذلك الدايئنات الحلقة التي تتضمن الرابطين الزوجيين موزعة على حلقتين مختلفتين عند 214 نانومتر وأن امتصاص الدايئنات الحلقة التي تتضمن الرابطين الزوجيين في نفس الحلقة عند 253 نانومتر.
 - 2- يراعى عند وجود النوع **Homoannular** والنوع **Heteroannular** في المركب نفسه أن يكون الطول الموجي بالنسبة للنوع الأول (253 نانومتر) هو الذي يؤخذ بعين الاعتبار.
 - 3- يضاف لكل رابطة زوجية إضافية **Extra Double Bond** متبادلة مع الرابطين الزوجيين مساهمة قدرها 30 نانومتر.
 - 4- يضاف قيمة عددية مقدارها 5 نانومتر عند وجود رابطة زوجية $C=C$ خارجة
- 
. Exocyclic Double Bond
- 5- يضاف لكل مجموعة الكيل **Alkyl Group**، كمجموعة بديلة، أو بقية حلقة مساهمة مقدارها 5 نانومتر. ولما كان وجود عنصر هالوجيني يؤدي إلى إزاحة أشرطة الامتصاص نحو طول موجي أعلى بمقدار 5 نانومتر لذا يلزم أن يزداد مقدار الإزاحة وفقاً للمجاميع البديلة كما يتضح في الجدول (13).
- جدول (13): القواعد المستخدمة لحساب أماكن أشرطة الامتصاص الكيفية للدايئنات في محلول الكحول.

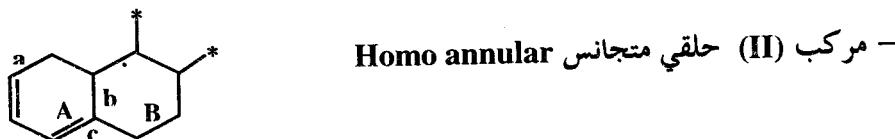
نانومتر	مركب الدايئن
214	أولاً: غير حلقي أو حلقي غير متتجانس أو Heteroannular
253	ثانياً: حلقي متتجانس Homoannular
نوع الإحلال على كربون الفينيل (لكل مجموعة vinyl carbons)	
لا شيء	يضاف O.acyl (I)
5	يضاف alkyl(-R) (ii)
5	يضاف (- Cl, - Br) (iii)
6	يضاف O-alkyl (-OR) (IV)
30	يضاف S-alkyl (-SR) (V)
60	يضاف N-alkyl₂ (-NRR') (VI)
5	يضاف روابط زوجية إضافية (C=C)
5	يضاف روابط زوجية خارج الحلقة (Exocyclic)

فيما يلي بعض الأمثلة على تطبيق هذه القواعد.



تم الإضافات المشار إليها بالجدول كما يلي:

214 nm	القيمة الأساسية للمركب غير الحلقي
15 nm	مجموعات الألكيل أو الميثيل الثلاثة (abc) يضاف $15 = 5 \times 3$
229 nm	قيمة λ_{max} المحسوبة
231 nm	قيمة λ_{max} الملاحظة عملياً



إذا كان نظام الديينين في حلقة واحدة **Homoannular** أي حلقي متجانس تم الإضافات كما يلي:

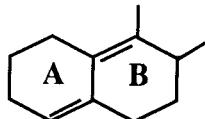
253 nm	بالنسبة للمركب II القيمة الأساسية.
15 nm	باقيا الحلقة (a,b,c) متصلة كلها بنظام الديينين يضاف $15 = 5 \times 3$.
5 nm	الرابطة الزوجية الأوطة في الحلقة A متصلة ولكن خارج الحلقة B أو (Exocyclic) يضاف 5
273 nm	قيمة λ_{max} المحسوبة.
275 nm	قيمة λ_{max} الملاحظة عملياً.



- المركب (III) حلقي غير متجانس

إذا كان النظام حلقياً غير متجانس تتم الإضافات كما يلي:

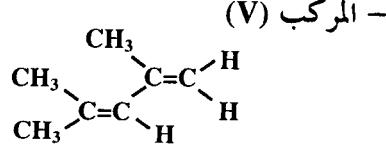
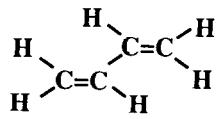
214nm	القيمة الأساسية للمركب الثالث.
15nm	بقايا الحلقة (a,b,c) يضاف $15 = 5 \times 3$
5 nm	الرابطة الزوجية في A خارجة عن B.
234nm	قيمة λ_{max} المحسوبة.
235nm	قيمة λ_{max} الملحوظة عملياً.



- المركب (IV)

في هذا المركب الرابطان الزوجيان خارجتان، لذلك يضاف لكل رابطة 5nm
ويضاف أيضاً $5 \times 5 = 25$ نانومتر لبقايا الرابطة.

إذاً λ_{max} المحسوبة تساوى $249 = 25 + 10 + 214$ نانومتر



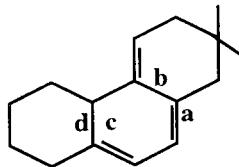
- المركب (V)

214 nm	λ_{max} للمركب الأساسي
217 nm	الملحوظة عملياً λ_{max}

214 nm	λ_{max} للمركب الأساسي
15 nm	مجموعات الألكيل $15 = 5 \times 3$
229nm	قيمة λ_{max} المحسوبة
228nm	قيمة λ_{max} الملحوظة عملياً

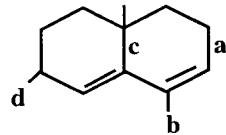
أمثلة تطبيقية

- مثال (1)



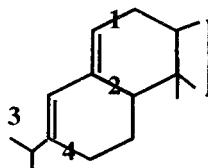
نامومنتر	المركب الأساسي
253	باقي حلقة
20	a,b,c,d
15	رابطة زوجية خارجية
30	رابطة زوجية في حالة تبادل
318	القيمة المحسوبة
320	القيمة الملحوظة عملياً

- مثال (2)



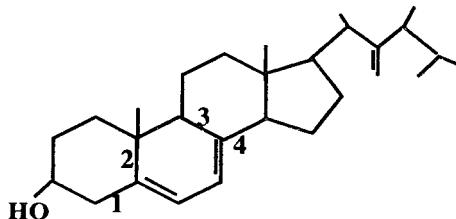
نامومنتر	المركب الأساسي
214	مجموع الكيل b
5	باقي حلقة a,b,c,
15	رابطة زوجية خارجية
239	القيمة المحسوبة
238	القيمة الملحوظة عملياً

مثال (3)



ناتومتر	
214	المركب الأساسي: رابطان زوجيان في حلقتين Basic heteroannual diene
1×5	رابطة زوجية خارجية
4×5	مجموعات إحلال R
239	الطول الموجي المحسوب λ_{max}
241	الطول الموجي الملاحظ عملياً λ_{max}

مثال (4)



ناتومتر	
253	المركب الأساسي: رابطان زوجيان في حلقة واحدة Basic homoannual diene
2×5	رابطة زوجية خارجية
4×5	مجموعات إحلال R
283	الطول الموجي المحسوب λ_{max}
282	الطول الموجي الملاحظ عملياً λ_{max}

الجدير بالذكر هنا أن وجود شريط امتصاص بجموعة كروموفور معينة عند الطول الموجي المتوقع قد يقترح وجوده، ولكن لا يؤكد تماماً وجود هذا الكروموفور في الجزيء. ومن جهة أخرى، غياب هذا الامتصاص من المنطقة المتوقعة هو دليل قاطع وقوى على عدم وجود الكروموفور.

5:2 قواعد فيزر - كوهن للبولي ثينات

The Fieser - Kuhn Rules for Polyenes

تحقق قواعد Woodward-Fieser جيدا على مركبات البولي ثينات التي تحتوى على 1 إلى 4 روابط زوجية متبادلة ولكن في الأنظمة التي تكون ذات درجة عالية من الروابط الزوجية المتبادلة تصبح هذه القواعد أقل فعالية. وقد طور Kuhn-Fieser مجموعة من القواعد الحسابية التي تعمل جيدا على أنظمة البولي ثين Polyene Systems مثل التي توجد في Carotenoid Pigments ألوان الكاروتينيل [مثل β-Carotene (الموجودة في الجزر Carrots) و lycopene (موجود في الطماطم Tomatoes)]. وهذه القواعد المبينة في الجدول (13) تساعد على حساب λ_{\max} لهذه الأنظمة.

ومن الجدول (13) يمكن إيجاد القواعد الحسابية للبولي ثينات كما يلي:

$$\lambda_{\max} \text{ (في الهكسان)} = 10Rexo - 16.5Rendo - n(48.0 - 17n) + 5M + 114$$
$$\lambda_{\max} \text{ (في الهكسان)} = 1.74 \times 10^4 n$$

حيث M مجموعه الإحلال الكيل

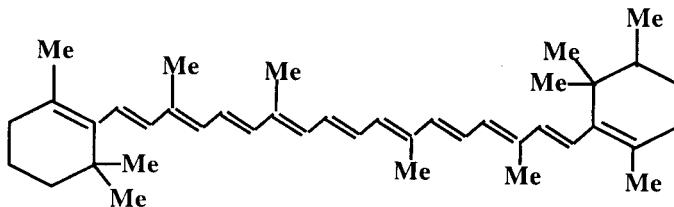
n عدد الروابط الزوجية المتبادلة

Rendo عدد الحلقات بروابط زوجية داخل الحلقة

Rexo عدد الحلقات بروابط زوجية خارج الحلقة

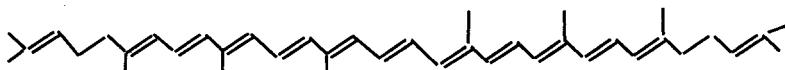
وتطبق هذه القواعد على الأمثلة التالية:

مثال (1): ترانس β carotene كاروتين Trans β carotene



114 nm	الطول الموجي الأساسي λ_{max}
	$10Rexo - 16.5Rendo - n(48.0 - 17n) + 5M + 114 = \lambda_{max}$ (في الهاكسان)
يضاف 50	عدد مجموعات الإحلال (الكيل) $M = 5 \times 10$
يضاف 322.3	عدد الروابط الزوجية المتبادلة $n = 11 \times [48 - (1.7 \times 11)]$
يطرح 33	عدد الحلقات التي لها روابط زوجية داخل الحلقة $= 2 \times 16.5$ [Rendo]
يطرح 00	عدد الحلقات بروابط زوجية خارج الحلقة $= 0 \times 10$ [Rexo]
453.30	قيمة λ_{max} المحسوبة عمليا
452	قيمة λ_{max} الملحوظة
19.1×10^4	قيمة ϵ_{max} المحسوبة $= 1.74 \times 11 \times 104$
15.2×10^4	قيمة ϵ_{max} الملحوظة

مثال (2): ترانس ليكوبين Trans lycopene



114nm	الطول الموجي الأساسي λ_{max}
يضاف 40nm	$5 \times 8 = M$
يضاف 322.3nm	$11 \times [48 - (1.7 \times 11)] = n$ نلاحظ أن (عدد الروابط الزوجية الطرفية غير متبادل مع الروابط الأخرى)
يطرح 00nm	$0 = Rendo$
يطرح 00nm	$0 = Rexo$
476.3nm	قيمة λ_{max} المحسوبة عمليا
474nm	قيمة λ_{max} الملحوظة
19.1×10^4	قيمة ϵ_{max} المحسوبة $= 1.74 \times 11 \times 10^4$

يعطي الجدول (14) أماكن قمم الأطوال الموجية لبعض الأمثلة للبولي ثينات البسيطة ذات الروابط الزوجية المتبدلة.

جدول (14): الأطوال الموجية للبولي ثينات.

Ph(CH=CH) _n Ph			Me(CH=CH) _n Me		
ϵ	λ_{\max} nm	n	ϵ	λ_{\max} nm	n
75,000	358	3	30,000	274.5	3
86,000	384	4	76,500	310	4
94,000	403	5	122,000	342	5
113,000	420	6	146,500	380	6
135,000	435	7	-	401	7
-	-	8	-	411	8

في البولي ثينات ذات السلسلة الطويلة، التحول من التشكيل الترانس Trans إلى التشكيل سيز Cis عند رابطة زوجية واحدة أو أكثر يؤدي إلى تخفيف قيم الطول الموجي وشدة الامتصاص.

6:2 البولي ثينات Poly-Ynes

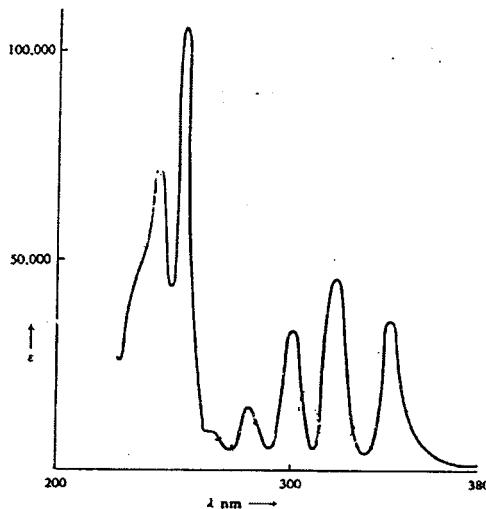
في وجود أكثر من رابطتين ثلاثيتين بين الكربون والكربون في الأستيلينات يكون من شأنه ظهور مجموعتين من أشرطة الطيف المميزة لهذه المركبات عديدة الطول الموجي. فظاهر مجموعة من أشرطة الطيف ذات شدة عالية ($10^5 - 10^4$) في منطقة الطول الموجي 207 إلى 284 نانومتر بالنسبة للمركبات المحتوية على 3 إلى 6 روابط ثلاثية بينما تظهر مجموعة أشرطة طيف أخرى ذات شدة منخفضة (200 - 4) في منطقة الطول الموجي 306 إلى 394 نانومتر.

يبين الجدول (15) القمم الرئيسية للبولي ثينات ذات الروابط الثلاثية المتبدلة $.Me(C\equiv C)_n Me$.

يوضح الشكل (38) الطيف المميز للبولي ثينات Poly-Ynes.

جدول (15): القمم الرئيسية للبولي بنات ذات الروابط الثلاثية المتبادلة $\text{Me}(\text{C}\equiv\text{C})_n \text{Me}$

ϵ	$\lambda_{\max} \text{ nm}$	ϵ	$\lambda_{\max} \text{ nm}$	n
160	250	-	-	2
120	306	135,000	207	3
105	354	281,000	234	4
120	394	352,000	260.5	5
-	-	445,000	284	6



شكل (38): الطيف المميز للبولي بنات (n=5)

7:2 حساب قمم امتصاص الكربونيل Calculating Absorption Maxima of Carbonyl Compounds

أ- مركبات الكربونيل غير المشبعة

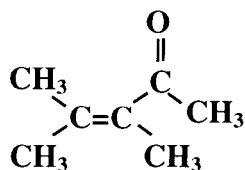
لقد رأينا قبل ذلك أنه في حالة مركبات الكربونيل α, β غير المشبعة كما في الكروتونالدهايد Crotonaldehyde Unsaturated β,α $\pi-\pi^*$ يوجد انتقالان فقط في المنطقة فوق 200 nm، الانتقال $\pi-\pi^*$ عند 320 nm وهو ضعيف، والانتقال $\pi-\pi^*$ عند 218 nm وهو قوي (تقريبا $\epsilon_{\max}=18000$) و تماما كما هو الحال في Dienes في الدائينات فإن أشرطة امتصاص هذه المركبات تزاح نتيجة إحلال مجموعة وظيفية محل بروتونات ذرة كربون مجموعة الكربونيل. يساعد الجدول (16) في معرفة امتصاص انتقال $\pi-\pi^*$ في بعض مركبات الكربونيل.

جدول (16) : قواعد وود ويرد المعدلة لحساب قمم أشرطة امتصاص الأشعة فوق البنفسجية
لمشتقات الإيثيون Enone في محلول (Ethanol) الإيثانول.

β	α		δ	γ	β	α
$\beta - C = C - C = O$			$\delta - C = C - C = C - C = O$			
215						الأيبيون الأم (غير حلقي أو حلقي أكبر من خاسي)
202						حلقي خاسي
207						ألكيلهيد
30 نانومتر	يضاف					روابط زوجية متباينة متمدة (ene) Extended conjugation (لكل)
" 39	يضاف					مكون حلقي متجانس Homoannular component
" 5	يضاف					رابطة زوجية خارجية
						لإحلال
" 10	يضاف				α	ألكيل
" 12	يضاف				β	
" 50	يضاف				γ وأعلى	
" 35	يضاف				α	هيدروكسيل
" 30	يضاف				β	
" 50	يضاف				δ	
" 35	يضاف				α	ألكوكسيل
" 30	يضاف				β	
" 17	يضاف				γ	
" 31	يضاف				δ	
" 6	يضاف				α ، β ، δ	أسيتوكسيل
" 95	يضاف				β	داي ألكيل أمين
" 15	يضاف				α	كلورين
" 12	يضاف				β	
" 85	يضاف				β	ثايوألكيل
" 25	يضاف				α	برومين
" 30	يضاف				β	

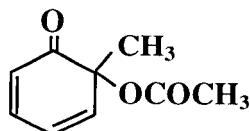
في ما يلي أمثلة على الإيون.

مثال(1):



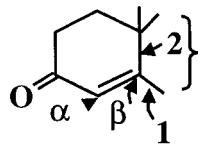
215 nm	إيون غير حلقي
10 nm	$\alpha\text{-CH}_3$
$12 \times 2 = 24$ nm	$\beta\text{-CH}_3$
249 نانومتر	القيمة المحسوبة λ_{\max}
249 نانومتر	القيمة الملحوظة λ_{\max}

مثال(2):



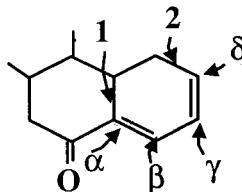
215 nm	حلقي سداسي
30 nm	رابطة زوجية - اقتران متمدد
39 nm	دائين حلقي متجانس
18 nm	بقية حلقة - δ
302 nm	الطول الموجي المحسوب
300 nm	الطول الموجي الملحوظ

مثال (3):



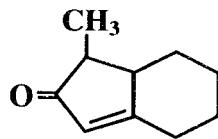
215 nm	المركب الأساسي
$2 \times 12 \beta = 24 \text{ nm}$	الإحلالات β
5 nm	حلقي خارجي $> C$
244 nm	الطول الموجي المحسوب
241 nm	الطول الموجي الملحوظ

مثال (4):



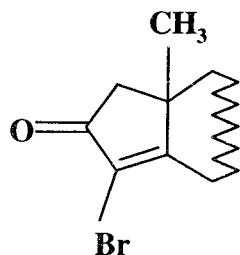
215 nm	المركب الأساسي
30 nm	اقتران مُتَد
39 nm	إحالة خلفي متجانس
$10 \times 1 = 10 \text{ nm}$	إحلالات α
$18 \times 1 = 18 \text{ nm}$	β
312 nm	الطول الموجي المحسوب
314 nm	الطول الموجي الملحوظ

:مثال (5)



202 nm	إينون خماسي
24x12x2 nm	بقية حلقة
5 nm	رابطة زوجية خارجية
231 nm	قيمة λ_{max} المحسوبة
226 nm	قيمة λ_{max} الملاحظة

:مثال (6)



202 nm	إينون خماسي
25 nm	α -Br
12x2=24 nm	بقية حلقة
5 nm	رابطة زوجية خارجية
256 nm	قيمة λ_{max} المحسوبة
251 nm	قيمة λ_{max} الملاحظة

تعتمد قيمة λ_{\max} للانتقالين $\pi-\pi^*$ ، $n-\pi^*$ في مركبات الكربونيل على قطبية المذيب وعلى طبيعة مجموعة الإحلال أو الإحلال على كربونات الكروموفور. في حساب λ_{\max} جدول (16) يجب أن نذكر أن الفرق بين القيمة المحسوبة والقيمة المقاسة يكون فقط عند قياس العينات في مذيب غير الإثانول Ethanol. في حالة المذيبات الأخرى تستخدم التصحيحات في الجدول (17).

جدول (17): الإزاحات في الأطوال الموجية لقمن أشارة امتصاص الإيثانول نتيجة لغير المذيبات.

- 8	الماء
0	الميثانول
+ 1	الكلوروفورم
+ 5	الديكسان
+ 7	الإيثر
+ 11	السيكلوهكسان
+ 11	الهكسان

الكروموفور الأساسي الذي يحتوى على (-One) $>\text{C}=\text{C}<$ مقترنا مع $\text{C}=\text{O}$ كما في $\text{C}^\alpha=\text{C}^\beta-\text{C}=\text{O}$ يطلق عليه enone. إذا كانت مجموعة الكربونيل مقترنة برابطتين زوجيتين مثل (-diene) $\text{C}^\delta=\text{C}^\gamma-\text{C}^\beta=\text{C}^\alpha-\text{C}=\text{O}$. يطلق على المركب المدوقة والمقترنة بالكربونيل إما حلقة متجانسة Homoannular أو حلقة غير متجانسة Heteroannular. في حالة المركبات الحلقة Cyclic Compounds تكون روابط الإيثيلين

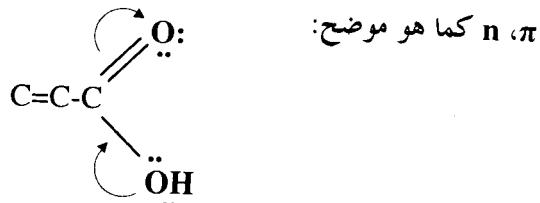
ومركبات الألدهايد α ، β غير المشبعة Unsaturated α, β تتبع في الغالب قواعد الإيثانول غير أن امتصاصها يزاح بعندار من 5 - 8 نانومتر جهة الطول الموجي الأقصى عن الأطوال الموجية المقابلة في الكيتونات، ويعطي الجدول (18) القواعد الحسابية لها.

جدول (18) : القواعد الحسائية لمركيبات الألدهايد α , β غير المشبعة.

المركب الأساسي	208 نانومتر
مجموعات α , β الكيل	220 نانومتر
مجموعات α , β أو β , α الكيل	230 نانومتر
مجموعات α , β , α الكيل	242 نانومتر

ب- أحماض الكربوكسيل والإسترات Carboxylic acids and esters

في حالة أحماض الكربوكسيل تستخدم القواعد المبينة بالجدول (19) التي بالإضافة إلى الجدول (16) يمكن حساب λ_{max} لها. للأحماض غير المشبعة (α, β) تكون أقل من قيمتها في حالة الكيتونات Ketones، ويمكن أن يكون سبب هذا هو رنين إلكترونات



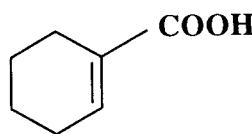
هذا الرنين يقلل قابلية الإلكترون لمجموعة الكربونيل ومن ثم قدرها على أن تعمل كمستقبل للإلكترونات π في الإيثيلين في الإثارة التي تحتوى على نقل الإلكترونات.
حساب القيم المحسوبة والمقاسة يبين مدى أهمية قواعد Nilson's rules

جدول (19) : قواعد نيلسون Nilson's rules لحساب قيم امتصاص أحماض الكربوكسيل والإستر (ألفا، بيتا) غير المشبعة (في الإيثanol).



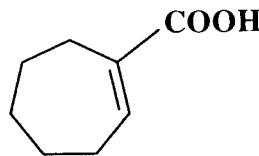
	القيمة الأساسية للأحماض والإسترات
208 nm	(إحلالات ألفا أو بيتا) الكيل
217 nm	(إحلالات ألفا وبيتا أو β, β) الكيل
225 nm	(إحلالات α, β, β) الكيل
5 nm يضاف	رابطة زوجية ألفا وبيتا حلقي خارجي
5 nm يضاف	رابطة زوجية ألفا وبيتا حلقي داخلي في حلقة حماسية أو سباعية

مثال (1):



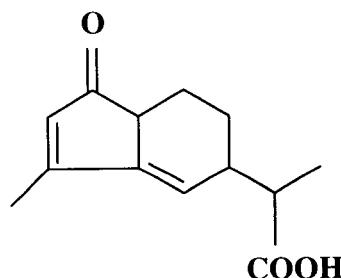
217 nm	ألفا وبيتا دايالكيل
217 nm	الرابطة الزوجية في حلقة سداسية، لا يضاف شيء

مثال (2):



217 nm	إحلال ألفا وبيتا حمض غير مشبع
5 nm يضاف	الرابطة الزوجية C=O طرفية حلقة سباعية
222 nm	الطول الموجي المحسوب
222 nm	الطول الموجي الملاحظ

مثال (3):



202 nm	المركب الأساسي
12 nm	مجموعة ألكيل β
36 nm	بقية حلقة γ
5 nm	رابطة زوجية خارجية
30 nm	رابطة زوجية متبادلة
285 nm	القيمة المحسوبة λ_{max}
281 nm	القيمة الملاحظة λ_{max}

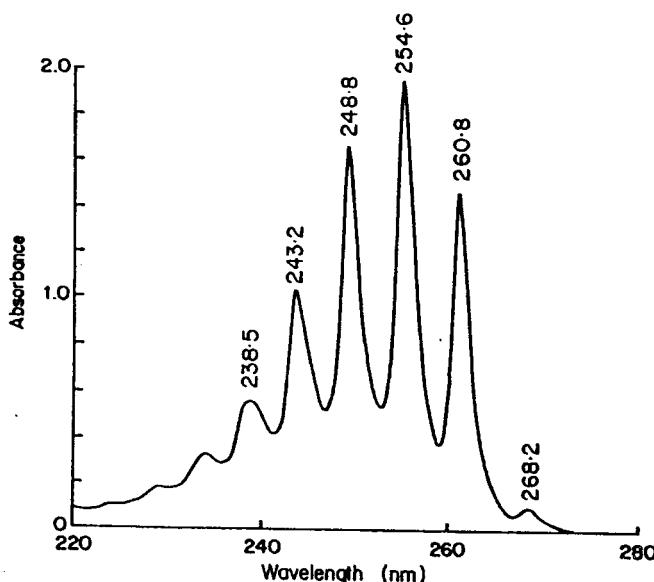
8:2 حساب الأطوال الموجية لأشرطة امتصاص المركبات العطرية

١- البترین ومشتقاته أحادیة الإحلال

Benzene and mono substituted derivatives

يعتبر البترین أبسط المركبات العطرية. ينشأ امتصاص البترین نتيجة انتقال إلكترونات π داخل كروموفور البترین والذي يظهر امتصاص $\pi^* - \pi$ قوى عند $\epsilon_{\text{max}} = 7400$ nm (وهذا الامتصاص يسمى الشريط الأولي Primary band). يظهر للبترین أيضا شريط شدته منخفضة في السيكلوهكسان ($\epsilon_{\text{max}} = 230$) عند 255 nm (ويعرف بالشريط الثانوي أو التركيب الدقيق Secondary or Fine structure band)، مع سلسلة من أشرطة التركيب

الدقيق بين 230 - 270 nm.



الشكل (39) : طيف البترین عندما يكون في حالة بخار أو مذاب في مذيب غير قطيبي.

ويوضح الشكل (39) طيف البترین عندما يكون في حالة بخار أو مذاب في مذيب غير قطيبي. إذا استخدم مذيب قطيبي أو أدخلت مجموعة وظيفية واحدة على نواة البترین يختفي التركيب الدقيق ويظهر شريط عريض فقط. والإحلال في حلقة البترین يسبب إزاحة

حمراء وزيادة في شدة امتصاص الأشرطة المختلفة. وعلى أي حال، تأثير الإحلال في حلقة البترین على امتصاصه ليس من السهل اكتشافه. وبين الجدول (20) أشرطة الامتصاص.

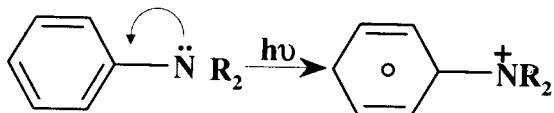
لكي نوضح تأثير الإحلال في حلقة البترین على الطيف فوق البنفسجي دعنا نقسم مجموعات الإحلال إلى أكسوكرومات وكروموفورات أو إلى مجموعات مانحة للإلكترونات وأخرى جاذبة لها.

جدول (20) : امتصاص الأشعة فوق البنفسجية لمشتقات البترین أحادية الإحلال (Ph-R) في الماء أو الكحول (*) أو الهكسان (±).

المذيب	الطول الموجي للشريط بالنانومتر ومعامل الامتصاص الجزيئي				المركب	مجموعة الإحلال
	ϵ	الشريط الثنائي	ϵ	الشريط الأولى		
*	204	254	7,400	203.5	بترین	R
±	250	254	8,800	204	بترین	H
Dil.HCL	260	252	7,500	202	أيون الأنيلينيوم	$-^+ \text{NH}_3$
*	225	261	7,000	206.5	التولوين	$-\text{CH}_3$
±	660	258	7,000	207	يد وبترین	-I
*	190	263.5	7,400	209.5	كلورو بترین	-CI
*	1,450	270	6,200	210.5	فيتول	-OH
*	1,480	269	6,400	217	أنيزول	$-\text{OCH}_3$
*	1,000	271	13,000	224	سيانو بترین	-CN
*	970	273	11,600	230	حمض البرتوريك	-COOH
*	1,430	280	8,600	230	الأنيلين	$-\text{NH}_2$
Dil.NaOH	2,700	285	10,500	234	أيون الفينوكسيد	-O
±	700	269	10,000	236	ثيو فينول	-SH
*	-	-	9,800	254.5	أسيتوفينون	$-\text{COCH}_3$
*	750	282	14,000	248	ستيرين	$-\text{CH}=\text{CH}_2$
*	-	-	11,400	249.5	بترالديد	$\begin{matrix} \text{O} \\ \\ -\text{C}-\text{H} \end{matrix}$
*	-	-	7,800	268.5	نيترو بترین	$-\text{NO}_2$

2 - إحلالات الأكسوكرومات Auxochromes Substituents

مجموعات الإحلال التي تحمل إلكترونات غير مرتبطة (إلكترونات n) يمكن أن تسبب إزاحة الأشرطة الأولية والثانوية. نظراً لأن الإلكترونات غير المرتبطة تستطيع زيادة طول نظام π خلال الرنين. عندما تشار أكسوكروم مثل $-\text{NR}_2$ ، $-\ddot{\text{O}}\text{H}$ والتي تحتوي على إلكترونات n بالأشعة فوق البنفسجية فإن أحد هذه الإلكترونات سوف ينتقل إلى نواة الفينيل كما يلي:



انتقال-الشحنة (Electron-Transfer Charge-Transfer) أو انتقال الإلكترون (Electron Transfer) هذا يؤدي إلى إمكان وجود شريط انتقال - إلكترون جديد في المنطقة فوق البنفسجية القرية.

التفاعل بين إلكترونات n في مجموعة الإحلال وإلكترونات π للحلقة يسبب إزاحة الأشرطة الأولية والثانوية (التركيب الدقيق) للبترین إلى أطوال موجية أعلى. علاوة على ذلك فإن وجود إلكترونات n في هذه المركبات يعطي إمكانية للانتقال $n \rightarrow \pi^*$. إذا أثير إلكترون n إلى π^* فإن الذرة التي سيزاح منها هذا الإلكترون ستصبح ناقصة إلكترونا بينما يكتسب نظام π للحلقة العطرية إلكترونا إضافيا. هذا يسبب فصل شحنة من الجزيء، وبعثل، عامة بالرنين المنتظم كما في الشكل السابق.

تغير الرقم الهيدروجيني PH، للمركبات الحمضية أو القاعدية يمكن أن يكون له تأثير واضح على أماكن الأشرطة الأولية والثانوية. ويوضح الجدول (21) تأثير تغير PH في الحاليل على أشرطة امتصاص مركبات مشتقات البترین. فمثلاً دعنا نعتبر كيف أن الفرق في ترابط إلكترونات n في الأوساط الحمضية والقاعدية يسبب إزاحة في أشرطة UV للمركبات مثل الفينول Phenols والأنيلين Aniline ... إلخ (جدول 21).

جدول (21) : تأثير الرقم الميدروجيني على أشرطة الامتصاص (تأثير الوسط الحمضي أو القاعدي).

	الشريط الثاني		الشريط الأولى	مجموعة الإحلال
ϵ	λ (nm)	ϵ	λ (nm)	
204	254	7,400	203.5	-H
1,450	270	6,200	210.5	-OH
2,600	287	9,400	235	-O ⁻
1,430	280	8,600	230	-NH ₂
169	254	7,500	203	-NH ₃ ⁺
970	273	11,600	230	-COOH
560	268	8,700	224	-COO ⁻

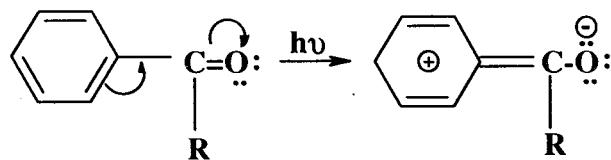
إلكترونات n في أكسجين الفينول تتفاعل مع الإلكترونات الحلقة، هذا يسبب إزاحة أشرطة الامتصاص. إذا ذهبنا من البيرين إلى الفينول، نلاحظ إزاحة في الشريط الأولى من 203.5 نانومتر إلى 210.5 نانومتر (إزاحة 7 نانومتر). ويزاح الشريط الثاني من 254 نانومتر إلى 270 نانومتر (إزاحة 16 نانومتر). على أي حال، في أيون الفينوكسيد Phenoxide (أساس الرابطة الزوجية المبادلة للفينول) يزاح الشريط الأولى من 203.5 نانومتر إلى 235 نانومتر (إزاحة قدرها 31.5 نانومتر)، ويزاح الشريط الثاني من 254 نانومتر إلى 287 نانومتر (إزاحة قدرها 33 نانومتر). وأيضاً تزداد شدة امتصاص الشريط الثاني. في أيون الفينوكسيد توجد إلكترونات أكثر وهي قادرة على التفاعل مع نظام π العطري أكثر من الفينول.

توضح حالة عكسية عند مقارنة الأنيلين وأيون الأنيلينium Anilinium Ion. يظهر الأنيلين إزاحات مماثلة لإزاحات الفينول. عند الذهاب من البيرين إلى الأنيلين يزاح الشريط الأولى من 203.5 نانومتر إلى 230 نانومتر (إزاحة 26.5 نانومتر)، ويزاح الشريط الثاني من 254 نانومتر إلى 280 نانومتر (إزاحة 26 نانومتر). على أي حال، في حالة أيون الأنيلينium، لا تلاحظ هذه الإزاحات الكبيرة. في حالة أيون الأنيلينium لا يزاح الشريط الأولى أو الثانية على الإطلاق.

النيتروجين الرباعي في أيون الأنيلينيم ليس لديه أزواج إلكترونات غير مشاركة تتفاعل مع نظام π في البترین. ونتيجة لذلك يكون طيف أيون الأنيلينيم مشابها دائماً لطيف البترین نفسه.

3- الإحلال بالكروموفور Chromophore Substituents

تحوى الكروموفورات على إلكترونات π ، هذا يجعل من الممكن للإلكترونات أن تتفاعل خلال تبادل الروابط الزوجية (الاقتران Conjugation) وينشأ عن هذا التفاعل شريط انتقال إلكترون Electron Transfer ويمكن ملاحظة تأثير نواة الفينيل والكروموفورات على خواص طيف امتصاص كل منها من الجدول (22).



جدول (22) : تأثير نواة الفينيل والكروموفورات على خواص طيف الأشعة فوق البنفسجية لكل منها (المذيب سيكلوهكسان).

ن-π*		شريط التركيب الدقيق		الشريط الأولي أو شريط π-π*		المركب
ϵ_{\max}	λ_{\max}	ϵ_{\max}	λ_{\max}	ϵ_{\max}	λ_{\max}	
-	-	204	254	7400	203.5	بترین
17	290	-	-	10,000	180	أسيتيلدهايد
20	328	1,500	280	15,000	244	بتريلدهايد
19	271	-	-	5000	201	نيتروميثان
125	330	1,000	280	10,000	252	نيتروبترین
46	320	890	278	13,000	238	أسيتوفينون

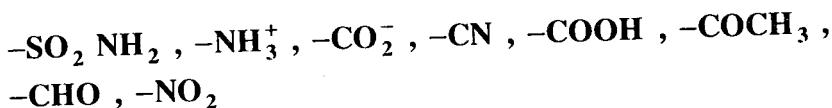
4- مجموعات الإحلال المانحة والجاذبة للإلكترونات

Electron Donating and Electron withdrawing Substituants

لتوضيح تأثير الإحلالات ينبغي تقسيم مجموعات الإحلال إلى مجموعات مانحة وأخرى جاذبة للإلكترونات، ويمكن، مثلاً، ملاحظة ما يلي من الجدول (20).

1- أي إحلال في حلقة البيرين يسبب، بصرف النظر عن صفتة الإلكترونية، إزاحة الشريط الأولى عند 203.5 nm نحو الطول الموجي الأعلى.

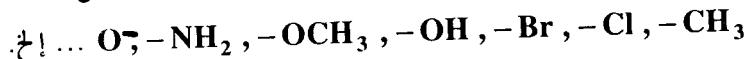
2- مجموعات الإحلال الجاذبة للإلكترونات في الوضع ميتا (metadirecting) مثل:



ليس لها من الناحية العملية أي تأثير على λ_{\max} لشريط التركيب الدقيق 254 nm ، إلا إذا كانت المجموعة قادرة أيضاً على تبادل الروابط الزوجية Conjugation. والمجموعات القادرة على تبادل الروابط الزوجية مع الإلكترونات π للنواة هي :



3- المجموعات المانحة للإلكترونات (Ortho-Para-Directing) مثل:



أو تلك القادرة على تبادل الروابط الزوجية تسبب زيادة في كل من λ_{\max} لشريط التركيب الدقيق. هذه الزيادة ترتبط مباشرة بالتأثير المانح للإلكترونات مجموعات الإحلال.

5- البيرين ثانوي الإحلال والمركبات العطرية متعددة الحلقة

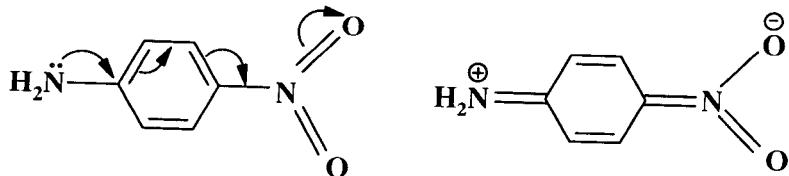
Disubstituted Benzene and Polycyclic Aromatic Compounds

في حالة مشتقات البيرين ثنائية الإحلال ينبغي أن نأخذ في الاعتبار تأثير كلتا المجموعتين. ونذكر فيما يلي بعض الأمثلة.

1- نفرض أن المجموعتين في وضع إحلال بارا (Para) بالنسبة لبعضهما وأن إحدى الحالتين التاليتين تتحقق:

أ- المجموعتان من نفس النوع أي كليهما جاذب للإلكترونات أو كليهما مانع للإلكترونات. السلوك الطيفي للبترین ثانی الإحلال يكون مماثلاً للسلوك الطيفي للبترین أحادی الإحلال والمجموعة ذات التأثير الأقوى هي التي تحدد مقدار إزاحة الشريط الأولى، فمثلاً المجموعة COOH - الجاذبة للإلكترونات تزيح الشريط الأولى للبترین (الشريط عند 203.5 nm) بقدر $\Delta\lambda_1=26.5$ (إلى 230 nm في حمض البتروليك) ومجموعة NO_2 - (مجموعة أخرى جاذبة) تزيح الشريط بقدر $\Delta\lambda_1=65$ (إلى 268.5 nm في نيتروبترین) ولكن عندما تكون هاتان المجموعتان المشابهتان في وضع بارا Para بالنسبة لبعضهما في البترین ثانی الإحلال فإن الإزاحة تكون مائلة فقط للإزاحة التي تشاهد في حالة مشتق البترین أحادی الإحلال ذي الإزاحة الأكبر $\text{P-nitrobenzoic acid}$. وحمض P -نيتروبتروليك Most displaced ينبع عند 266 nm ويختص P - داى نيتروبترین P-dinitro benzene عند 264 nm

ب- إذا كانت إحدى مجموعتي الإحلال مانحة والأخرى جاذبة للإلكترونات يكون مقدار الإزاحة في الشريط الأولى أكبر من مجموع إزاحات المجموعتين منفردين. والإزاحة الزائدة ناتجة عن تفاعلات الرنين من النوع الموضح بالشكل التالي.



فمثلاً $\Delta\lambda_1$ للمجموعة NO_2 - (مجموعة ساحبة) تساوي 65.0 nm و $\Delta\lambda_2$ للمجموعة NH_2 - (مجموعة مانحة) تساوي 26.5 nm ، وبالرغم من أن مجموع الإزاحتين $\Delta\lambda_1+\Delta\lambda_2=65.0+26.5=91.5 \text{ nm}$ فإن الإزاحة الملاحظة في حالة $\text{P-disubstituted compound}$ يظهر عند 178.0 nm أي أن الشريط الأولى في P -نيتروأنيلين يظهر عند $203.5+178=381.5 \text{ nm}$. ويحتوى الجدول (23) على أمثلة عديدة من ذلك النوع من الإزاحة الكبيرة إلى الطول الموجي الأعلى

(إزاحة حماء). مثل هذه الإزاحة الكبيرة في البيرين ذي الإحلال بارا يرجع إلى تفاعل الرنين كما هو موضح بالشكل السابق.

جدول (23) : الأطوال الموجية لحلقات البيرين ثنائية الإحلال $[R-C_6H_4-R']$.

ϵ	λ_{\max}	ϵ	λ_{\max}	ϵ	λ_{\max}	موقع الإحلال	R'	R
		2,630	278	6,000	214	O-	-OH	-OH
		4,000	319	11,000	253	O-	-CHO	-OMe
6,000	405	5,000	275	16,000	229	O-	-NO ₂	-NH ₂
				2,200	277	m-	-OH	-OH
		2,800	314	8,300	252	m-	-CHO	-OMe
		1,500	373	16,000	235	m-	-NO ₂	-NH ₂
				44,000	512	m-	-ph	-ph
		2,700	293	5,100	225	p-	-OH	-OH
				14,800	277	p-	-CHO	-OMe
		16,000	375	5,000	229	p-	-NO ₂	-NH ₂
				25,000	228	p-	-ph	-ph

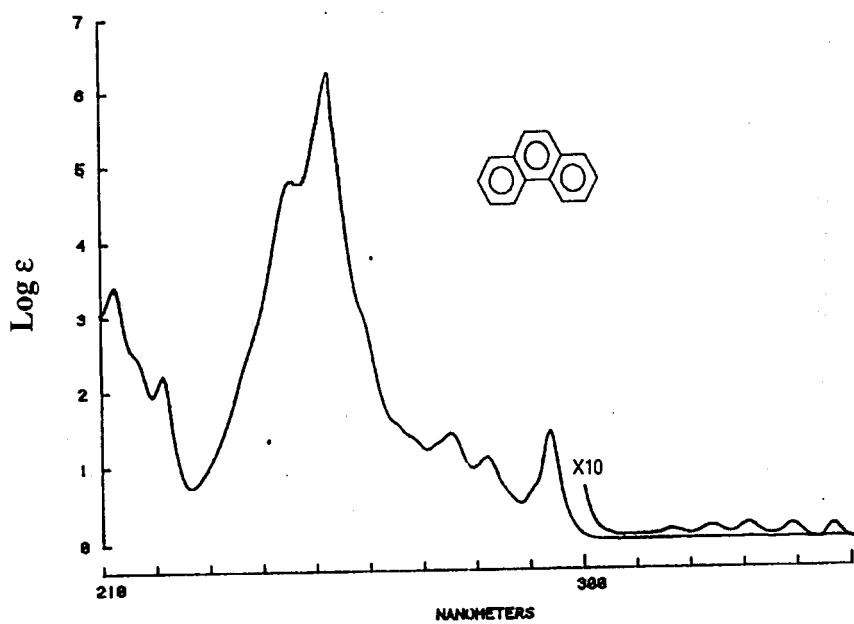
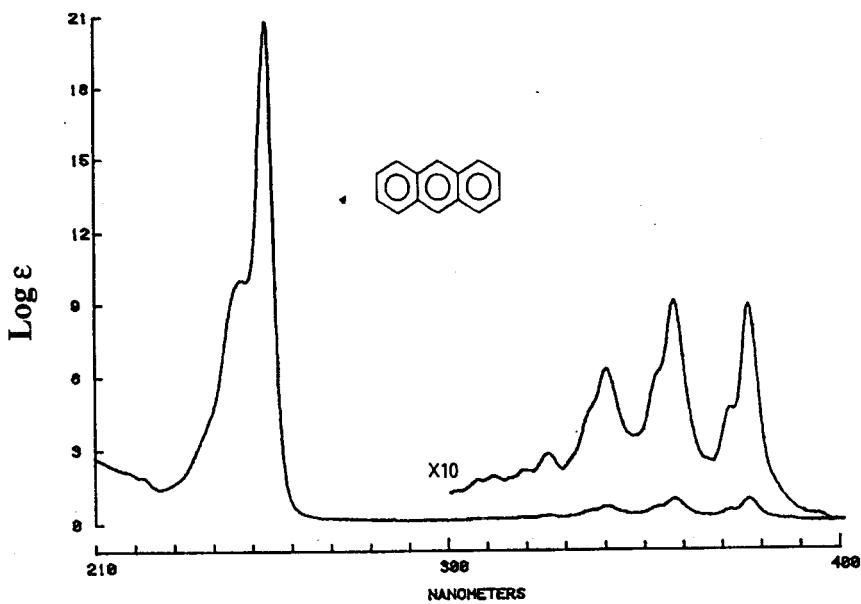
-2- نفرض أن مجموعة الإحلال تكونان إما في الوضع أرثو Ortho أو في الوضع ميتا Meta بالنسبة لبعضهما. في هذه الحالة تكون الإزاحة الملحوظة متساوية تقريباً بمجموع إزاحات الجموعتين منفردين. فمثلاً $\Delta\lambda$ لمجموعة OH = 7 nm فقط تساوى 7 nm و لمجموعة COOH = 26.5 nm فقط تساوى 26.5 nm و قيمة $\Delta\lambda$ المحسوبة لحمض الأرثوهيدروكسي Benzoic Acid Hydroxy تساوى 33.5 nm $\Delta\lambda = 7 + 26.5 = 33.5$ nm والميتا هي 33.5 nm + 26.5 = 34 nm على التوالي. ويعطي الجدول (23) العديد من الأمثلة على هذا

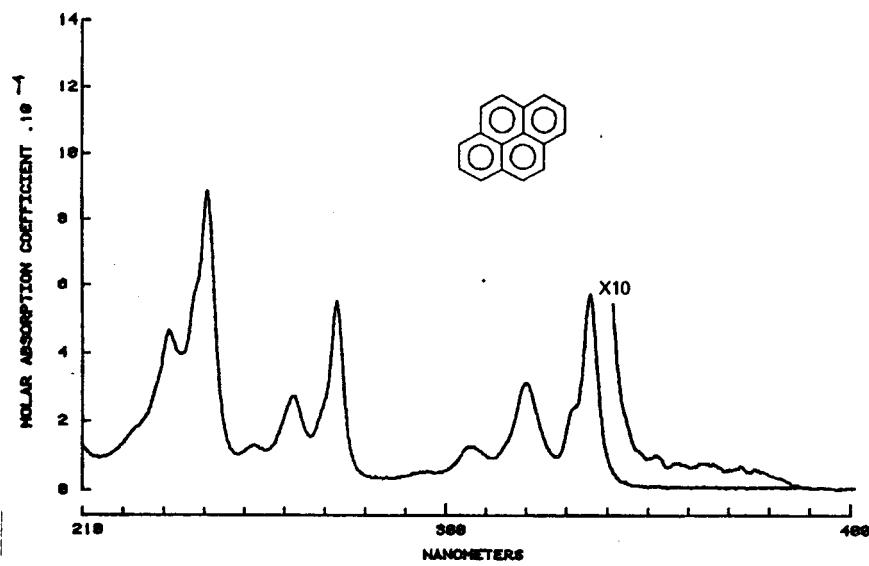
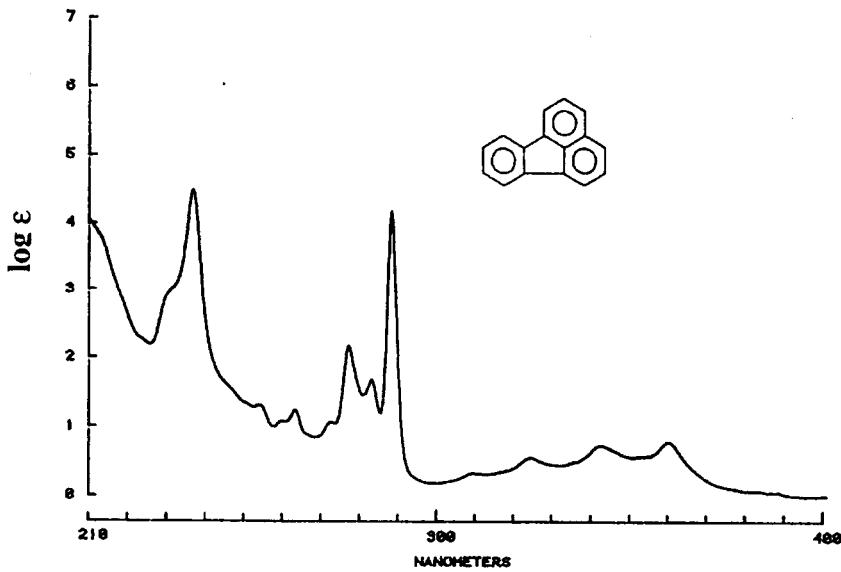
ال النوع. الانحرافات الصغيرة (أو المعدومة من الناحية العملية)، عن القيم المحسوبة في مركبات الأرثو والميتا توضح أنه لا توجد فرصة لتفاعل رنين كما يحدث عادة في حالة المركبات ثنائية الإحلال في الوضع بارا.

في حالة المركبات العطرية عديدة الحلقة Polycyclic لا تحدث الإزاحة للشريط الأولى وفي التركيب الدقيق (الشريط الثنائي) فقط إلى الطول الموجي الأعلى بل تحدث الإزاحة أيضا للشريط شديد الامتصاص عند 184 nm (الشريط الأولى الثاني) والذي يقع في منطقة الأشعة فوق البنفسجية المفرغة للبترين إلى منطقة الأشعة فوق البنفسجية القريبة. وهذه الإزاحات ترجع إلى تبادل الروابط الزوجية المتداة والتي تصبح ممكنة عندما توجد حلقات بترين إضافية. وتكون الإزاحة غير ذي قيمة عندما لا يكون تبادل الروابط الزوجية متداً. يعطي الجدول (24) امتصاصات المركبات عديدة الحلقة. وبين الشكل (40) أمثلة من أطيف هذه المركبات.

جدول (24) : الأطوال الموجية الأساسية في الطيف الإلكتروني للمركبات العطرية الهيدروكربونية.

ϵ_{\max}	$\lambda_{\max}, \text{nm}$	ϵ_{\max}	$\lambda_{\max}, \text{nm}$	ϵ_{\max}	$\lambda_{\max}, \text{nm}$	المركب	
230	254	7400	203.5	47,000	184	Benzene	بترين
316	314	5600	275	110,000	220	Naphthalene	نفثالين
*	*	7.900	375	200,000	252	Anthracene	انثرائين
250	330	13,000	295	50,000	252	Phenanthrene	فيتنثريين
630	352	50,000	334	89,000	240	Pyrene	بيرين
630	360	13,000	320	141,000	268	Chrysene	كريسين
*	*	11,000	473	130,000	278	Naphthacene	نفساسين
		12,600	580			Pentacene	بنتاسين

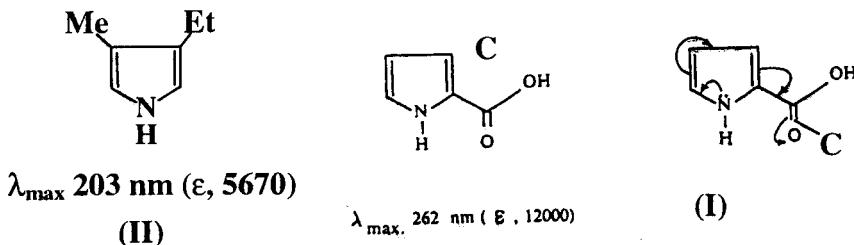




شكل (40) : أطيف بعض المركبات العطرية.

Hetero Aromatic Compounds

الانتقالات الإلكترونية للجزيئات غير متجانسة الحلقة تحتوى على مزيج من الانتقالات $\pi^* - \pi$, $n - \pi^*$, وظيف هذه المركبات يكون معقدا جدا، وتحليل الانتقالات الناتجة يحتاج إلى معاجلات أكثر تقدما والطريقة الشائعة لدراسة مشتقات هذه المركبات هي مقارنة أطيافها بطيف الأنظمة غير المتجانسة الأم Parent.



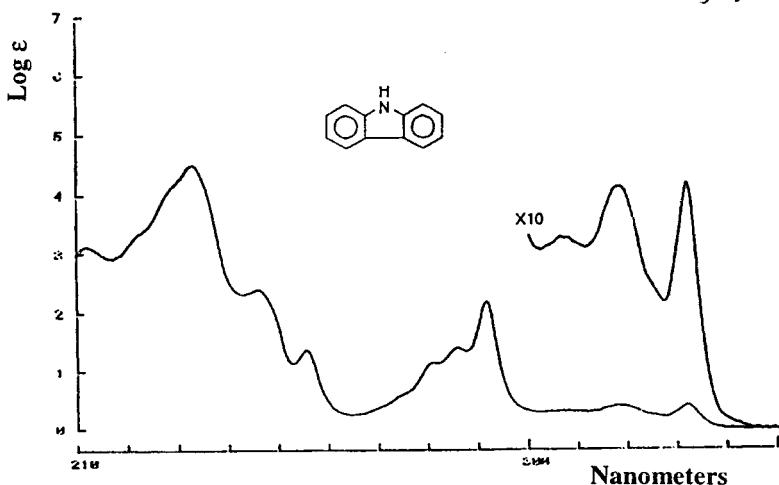
إحلالات الألكيل البسيطة لها تأثيرات ضعيفة على أطياف هذه المركبات، لكن المجموعات القطبية (سواء كانت مانحة أو جاذبة للإلكترون)، من الممكن أن يكون لها تأثيرات قوية تعتمد اعتمادا قويا على أماكن الإحلال بالنسبة للذرة غير المتجانسة. الذرة غير المتجانسة سواء كانت تشبه تلك التي في البيروول Pyrole أو التي في البيريدين Pyridine، تؤدي إلى تأثيرات قوية للإحلال - تعتمد على التأثير المانح أو التأثير الجاذب للإلكترون - في مجموعة الإحلال - وعلى نوع الذرة غير المتجانسة وأماكنها بالنسبة لبعضهما. فمثلاً أطياف البيروول البسيطة (I) والبيروول مع مجموعة إحلال جاذبة للإلكترون (II) تظهر مختلفة تماماً، حيث يمتص الأول عند 203 نانومتر ($\epsilon = 5670$) ويمتص الثاني عند 262 نانومتر ($\epsilon = 12000$). وتعزى هذه الإزاحة الكبيرة إلى أن تبادل الروابط الزوجية الناتجة عن زوج الإلكترونات الحر للنيتروجين، خلال حلقة البيروول، إلى مجموعة الكربونييل يزيد طول الكروموفور ويرؤى إلى امتصاص عند طول موجي أعلى، يوضح الجدول (25) الطول الموجي الأساسي لبعض هذه الأنظمة. كما يبين الشكل (41) طيف الكربازول (Carbazole).

جدول (25) : الطول الموجي الأساسي لبعض هذه الأنظمة.

	$\log \epsilon$	λ_{\max}		$\log \epsilon$	λ_{\max}		$\log \epsilon$	λ_{\max}		$\log \epsilon$	λ_{\max}		المركب	
													2.7 Sh	235 E بروول
													3.96	207 H فوران
				3.58	243	3.82	237	3.85	231	3.82	227	H	ثابوفين	
				3.61	288	3.75	280	3.80	262	4.42	220	H	اندول	
3.50	337	3.55	324	4.24	293	4.29	257	4.38	244	4.63	234	E	كربازول	
						3.17	264	3.28	256	3.30	251	H	بيريدين	
		3.59	308	3.52	301	3.56	281	4.47	230	4.53	226	E	كينولين	

هيكسان = H

إثانول = E

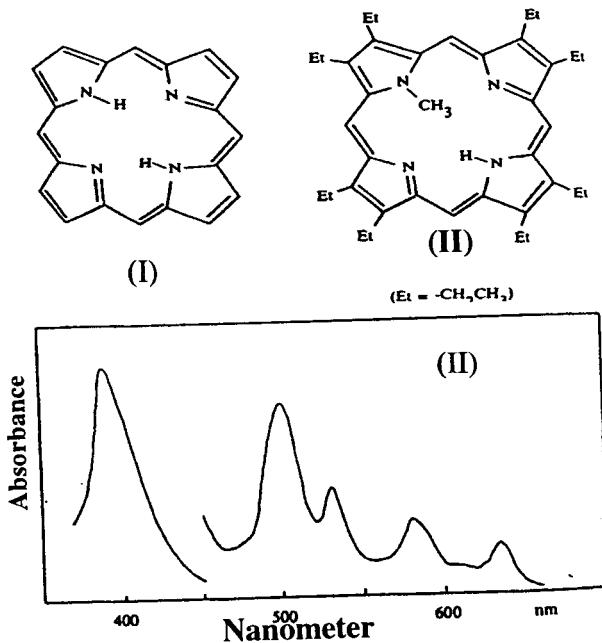


شكل (41) : طيف الكربازول (Carbazole).

إمكانية تكوين الأنظمة المترادفة Tautomeric Systems يجب أن يؤخذ أيضاً بعين الاعتبار. على سبيل المثال 2-هيدروكسى بيريدين 2-Hydroxy Pyridine والذى يتارجح كلياً إلى 2-Pyridones Tautomeryse مع تغيرات واضحة في الأطيف الإلكترونية.

10:2 أطیاف البورفیرینات Porphyrins Spectra

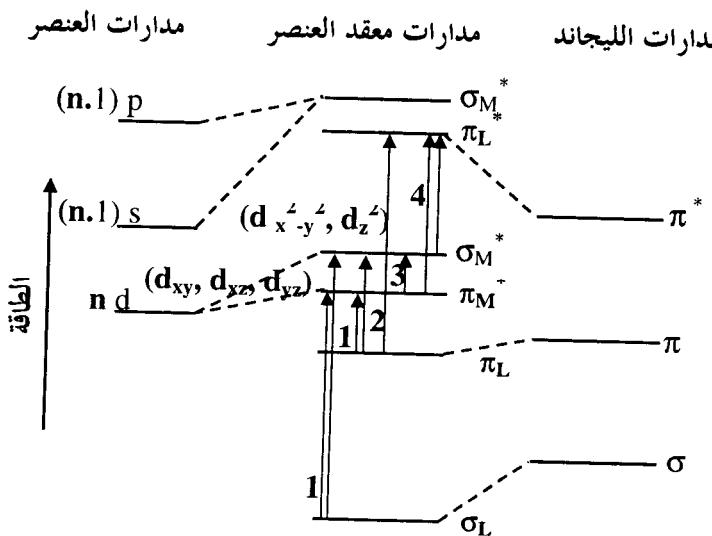
يؤدي تعدد المجاميع الكروموفورية إلى إزاحة الامتصاص إلى طول موجي أعلى، فإن الأطیاف الإلكترونية تلعب دوراً مهماً في التعرف على الكثير من المركبات العضوية الطبيعية التي تحتوى بمجاميع كروموفورية معقدة لدرجة أنه يمكن تصنیف الكثير من هذه المركبات إلى طائفتها المختلفة وذلك من واقع الأطیاف الإلكترونية. على سبيل المثال مركب البورفیرین (I) الذي يعتبر المركب الأم لعديد من المنتجات الطبيعية مثل هيمين الدم وكلوروفيل النبات، يمتص في منطقة الأشعة المرئية (400-700 نانومتر)، ويكون طيفه من أربع أشرطة طيفية تتناقص شدتها من الأشرطة الطيفية التي تنص عن طول موجي أقصر بالاتجاه إلى الشريط الذي يمتص عند طول موجي أطول وهكذا، أي أن الشريط الطيفي الذي يقع عند الطول الموجي أعلى هو الأقل شدة. وبالإضافة إلى هذه الأشرطة الطيفية فإنه يظهر في الطيف الإلكتروني لهذا المركب شريط آخر قوي جداً يسمى Soret Band. هذه الخصائص الطيفية لمركب بورفین هي نفس الخصائص لأطیاف مئات المركبات التي تحتوى في بنائها حلقة بورفین. ونورد في الشكل (42) طيف مركب البورفیرین 11 مثلاً على الأطیاف الإلكترونية لمركبات البورفیرینات.



شكل(42): طيف البورفيرين

11:2 أطیاف امتصاص معقدات العناصر الانتقالية Absorption Spectra of Transition - Metal Complexes

أطیاف امتصاص معقدات العناصر الانتقالية مفيدة جداً، ذلك لأن هذه المعقدات تعطی معلومات غزيرة عن الأنظمة البيولوجیة. ويمكن التميیز بين ثلاثة أنواع من الانتقالات المختلفة لمعقدات العناصر الانتقالية كما في الشکل(43).



شكل (43) : مستويات الطاقة والانتقالات الإلكترونية المختلفة.

الانتقالات بين المدارات الجزيئية التي تكون في الغالب متمركزة **Localized** على ذرة العنصر المركزية. وهذه تكون انتقالات بين مدارات **d-orbitals** والتي تحفظ بخصائص عنصرها بالرغم من ترابط العنصر بالليجاند **Ligand**. هذه الانتقالات ليست قوية جداً ($100 \text{ M}^{-1} \text{ cm}^{-1}$ - $10 \text{~}\epsilon$) حيث إنها غير مسموحة بسبب التمايل. تعتمد أماكن هذه الانتقالات في الطيف أولاً على نوع الليجاند، لكنها عادة تقع في المنطقة المرئية. يمكن وصفها نظرياً بنظرية مجال الليجاند.

- 2- الانتقالات بين المدارات الجزيئية التي تكون في الغالب متمركزة على الليجننات وأخرى تكون في الغالب متمركزة على ذرة العنصر المركزية. وهذه الانتقالات تسمى انتقال الشحنة. ويمكن التمييز بين انتقال الشحنة (ليجاند \rightarrow عنصر).
 $\text{Legand} \rightarrow \text{Metal}$ و عنصر \rightarrow ليجاند Metal
 كانت الإثارة ترفع إلكترونا من مدار له في الغالب خاصية الليجاند إلى مدار آخر له في الغالب خاصية العنصر أو العكس. هذه الانتقالات تكون قوية (10^4 M cm^{-1} ~ ٤) وتقع عادة في منطقة UV لكن في بعض الأحيان تقع في المنطقة المرئية. ونظرية المدارات الجزيئية ضرورية للتفسير النظري لهذه الانتقالات.
- 3- الانتقالات بين المدارات الجزيئية التي تكون في الغالب متمركزة على الليجننات، هذه الانتقالات تشمل المدارات التي تتأثر قليلا فقط بتكوين المعدن. وتسمى انتقالات الليجاند الداخلية Internal-Legand Transitions أو انتقالات في الليجاند Intra-Legand Transitions وشدة هذه الانتقالات تخضع لاحتمالات الانتقال، وتقع في الغالب في منطقة UV حيث تختص أحيانا بأشرطة انتقال الشحنة القوية.

كل من المدارات الجزيئية المترابطة وغير المترابطة لعقد يحصل عليها جمع المدارات في العنصر و الليجاند التي تمتلك نفس التماثل. المدارات المتاحة للعنصر هي مدارات $s, p, (n+1)p$ و $(n+1)s$ ومدارات الليجاند المفردة قد تتحد لتكون مدارات ليجاند بتماثل متعدد والمدارات التي تمتلك التماثل المناسب يمكن عندئذ أن تتفاعل مع مدارات ذرة العنصر.

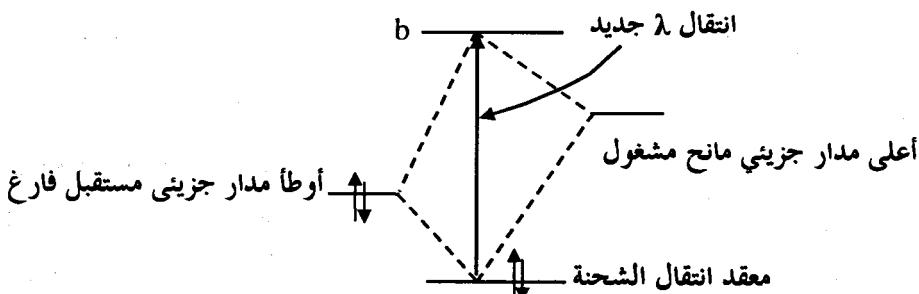
12:2 أطیاف امتصاص معقدات انتقال الشحنة Absorption Spectra of Charge-Transfer Complexes

محاليل اليود لها بنفسجي بينما تكون هذه المحاليل في البزبين بنية اللون. وعندما يضاف رباعي سيانوإيثيلين (TCNE)، غير الملون إلى محلول

الأنيلين في الكلوروفورم (ليس له لون)، يكون الناتج محلولاً ذا لون أزرق غامق. وتفسير هذه الإزاحة في الألوان ينحصر في تكوين معدقات بين أزواج الجزيئات و يؤدى تكوين المعقد إلى تكوين مدارين جزيئيين جديدين، ومن ثم إلى انتقال إلكتروني جديد. وأشهر هذه المعدقات هي بكرات **Picrates** الهيدروكربونات العطرية والإيثرات والأمينات. هذه البكرات تكون مستقرة إلى درجة كافية يمكن فصلها كمواد بلورية بالرغم أن بعض البكرات تكون مستقرة فقط في المحلول.

ونظراً لأن تكوين هذه المعدقات يشمل انتقال شحنة إلكترونية من جزيء غني بالإلكترون **Alewis-Base Electron-rich molecule (Donor)** إلى جزيء ناقص **Lewis-Acid Acceptor**. فهي تسمى معدقات انتقال الشحنة.

تكوين الترابط بين أزواج الجزيئات تأتي عندما تراكب مدارات π المشغولة في الجزيئات الملحقة مع مدارات الجزيء المستقبل الفارغة. والمداران الجزيئيان الجديدان موضحان بالشكل (44).



شكل (44) : بين الانتقالات الإلكترونية لمعدقات انتقال الشحنة.

أوطاً مدار طاقة جزيئي للمعقد يكون مشغولاً في الحالة الأرضية والانتقالات من هذا المدار الجزيئي إلى المدار الجزيئي الجديد الأعلى هي المسئولة عن أشرطة الامتصاص المتكونة.

عندما يوضع اليود والبرترين (ومشتقاته المثيلية) مع بعضهما بنسبة 1:1 مول يتكون شريط امتصاص جديد. ويفسر ذلك على أن هذا الشريط ينشأ عن معقد انتقال الشحنة

بين الجزيء المانح (البترین) والجزيء المستقبل (اليود). في حالة البترین - يود، λ_{max} للبترین 255 nm بينما لليود في الهيكسان قيمة λ_{max} تكون في المنطقة المرئية عند 500 nm. معقد انتقال الشحنة لديه شريط إضافي قوى عند 600 nm لكن ينتهي إلى المنطقة المرئية ويعدل اللون البنفسجي لليود إلى اللون البني. وبصورة عامة فإن الخليط من المركبات المانحة للإلكترونات والمركبات المستقبلة لها في محلول تظهر شريط امتصاص جديد لا يظهر في محلول أي من المركبين على حدة. ويعزى هذا الشريط إلى المعقد المانح - المستقبل، ويُعَكِّن وصف هذا المركب بالتركيب التالي.



أيوني تساهي

إن القابلية على تكوين معقد انتقال الشحنة وتغير الطاقة في الانتقال تعتمد على جهد التأين للجزيء المانح D° والقابلية الإلكترونية Electron Affinity لالجزيء المستقبل A. ويعطى ثابت التفاعل K كالتالي:



$$K = \frac{[DA]}{[D][A]}$$

13:2 الطيف المرئي - اللون في المركبات

Visible Spectra : Color in Compounds

منطقة الضوء المرئي هي الجزء من الطيف الكهرومغناطيسي الواقع بين الأطوال الموجية 400nm - 750nm . الموجات الضوئية المحدودة بهذه الأطوال الموجية تظهر ملونة للعين البشرية، عندما يرى أي فرد الضوء المتفرق من منشور أو من تأثير التفريق من قوس قزح يعلم أن أحد نهايتي هذا الطيف المرئي بنفسجية والأخرى حمراء، فالضوء ذو الطول الموجي القريب من 400 nm يكون بنفسجي اللون بينما الضوء في الأطوال الموجية 750 nm يكون أحمر. ويوضح الجدول (26) العلاقة بين لون الضوء المتصض بالمركب وضوء المركب المنظور.

جدول (26) : بين العلاقة بين لون الضوء المتص بالمركب وضوء المركب المنظر.

اللون المنظر	الطول الموجي للضوء المتص nm	لون الضوء المتص
أصفر	400	بنفسجي
برتقالي	450	أزرق
أحمر	500	أزرق-أخضر
أحمر-بنفسجي	530	أصفر-أخضر
بنفسجي	550	أصفر
أزرق-أخضر	600	برتقالي-أحمر
أخضر	700	أحمر

إذا امتصت مادة الضوء المرئي، فإنها تبدو ملونة وإذا لم يحدث ذلك فإنها تبدو بيضاء. المركبات التي تتصض الضوء في المنطقة المرئية من الطيف لا تظهر اللون المقابل للطفل الموجي للضوء المتص، لكن توجد علاقة بين اللون الملحوظ واللون المتص. عندما نلاحظ الضوء المنبعث من مصدر ضوئي مثل المصباح أو من طيف انبعاث فإننا نلاحظ اللون المقابل للطفل الموجي للضوء المنبعث. مصدر الضوء الذي يبعث ضوءاً بنفسجي يبعث ضوءاً عند النهاية الأعلى لطاقة الطيف المرئي. مصدر الضوء الذي يبعث ضوءاً أحمر يبعث ضوءاً عند النهاية الصغرى لطاقة الطيف المرئي.

عندما نرى لون جسم معين أو مادة فإننا لا نرى الجسم أو المادة تبعث ضوءاً ولكن نرى الضوء المنعكس. واللون الذي تراه أعيننا ليس اللون المقابل للطفل الموجي للضوء المتص لكن يكون المكمل له. عندما يسقط ضوء أبيض على جسم فإنه يمتص ضوءاً ذا طول موجي معين والباقي من الضوء ينعكس. العين والمخ يسجلان كل الضوء المنعكس كلون مكمل لللون الذي امتص. في حالة الأجسام الشفافة أو الاحليل تستقبل العين الضوء النافذ منها. وهنا يمتص ضوء ذو طول موجي معين والضوء الباقي يمر خلال المادة ليصل العين. وكما سبق تسجل العين هذا الضوء النافذ كلون مكمل للضوء المتص.

14:2 بعض الإرشادات لتعيين تركيب المواد غير المعروفة

Some Guide Lines for the Determination of the Structure of an Organic Unknown

من المعروف أنه لا توجد طريقة تحليلية واحدة يمكن أن تعطينا صورة كاملة عن المركب الكيميائي ولكن كل طريقة تكون مكملة للطرق الأخرى وتضيف إلى الطرق الأخرى مثل أطيف الأشعة تحت الحمراء الوسطى والقريبة والبعيدة - حيود الأشعة السينية - الرنين النووي المغناطيسي وطيف الكتلة وأطيف الأشعة فوق البنفسجية والمرئية... إلخ. لكننا نحاول الحصول على أقصى معلومات ممكنة بربط خصائص الطيف الإلكتروني بالخصائص المميزة لتركيب الجزيء. الدور الأكبر أهمية لطيف الأشعة فوق البنفسجية هو تمكيننا من تحديد نوع الكر وموفور وتقدير مقدار تبادل الروابط الزوجية في الجزيء غير المعروض. ويمكننا على ذلك بالاستعانة بمجموعة من القواعد التي لها يمكن حساب λ_{\max} . بعدئذ نبحث عن نموذج Model يحتوى على الكروموفور والذي يعطى طيفاً مشابهاً لطيف الكروموفور المعنى بالدراسة.

يعطي الجدول (27) بعض الإرشادات التي تساعده على التعرف على المركبات غير المعروفة.

جدول (27) : يعطى بعض الإرشادات للتعرف على نوع المركبات.

الطول الموجي نـانومتر	ϵ_{\max}	الانتقال	الكروموفورات المتوقعة	ملاحظات
I	شريط واحد أقل من 220	ضعيف - متوسط الشدة	$n - \sigma^*$	مجموعة $n - \pi^*$ تظهر مجموعة $C \equiv N$ شريط ضعيفاً في هذه المنطقة > 100
II	شريط واحد مع عدم وجود امتصاص في المنطقة 250-200	ضعيف 10-100	$n - \pi^*$	كروموفورات بسيطة ولا توجد روابط زوجية متبادلة. ووجود ذرات نيتروجين أو أكسجين أو كريت مثل: $C = O$, $C = N$, $N = N$, $-NO_2$, $-COOR$, $-COOH$, $-CONH_2$

الطول الموجي λ_{max} نانومتر	الطاول الموجي λ_{max} نانومتر	ϵ_{max}	الانتقال	الكروموفورات المتوقعة	ملاحظات
شريطان $\lambda > 300 - \text{a}$ $\lambda < 250 - \text{b}$	III	ضعيفة 100-1000 قوياً 10000	$n - \pi^*$ $\pi - \pi^*$	كيتونات بسيطة، أحماض-إسبرات، أمينات، روابط زوجية متبادلة والمركيبات المخويبة على أنظمة π وأزواج الإلكترونات غير المرتبطة	في الرابط الزوجية المتبادلة λ_{max} (Enones) $\pi^* - \pi - \pi$ يزاح إلى أطوال موجية أعلى وتردد أيضاً ع إلى أعلى من 10000
أشرطة قوية $\lambda > 210 \text{ nm}$	IV	10000- 20000	$\pi - \pi^*$	كيتونات α, β غير مشبعة دائنة أو بولين	كلما زاد طول نظام الرابطة الزوجية المتبادلة كلما زاد الطاول الموجي
شريطان بشدة متوسطة $\lambda > 200 \text{ nm}$	V	1000- 10000	$\pi - \pi$	أنظمة عطرية	أنظمة عطرية. -عندما يوجد النظام العطرى يوجد التركيب الدقيق عند الطول الموجى الأعلى (مذيب غير قطي) -الإحلال على الحلقة العطرية يزيد الامتصاص إلى أعلى من 10000 وخصوصاً إذا كان الإحلال يزيد طول نظام الرابطة الزوجية المتبادلة -في المواد العطرية متعددة الوى يظهر شريط ثالث بالقرب من 200 نانومتر
الامتصاص في المنطقة المرئية	VI			المركبات البسيطة الأزوء التيرو، النيتروز، α دايكيتون والمركيبات متعددة اليود والبروم تكون أيضاً ملونة	-المواد عالية التلوين تحتوى على أنظمة روابط زوجية متبادلة ذات سلسلة طويلة أو كروموفورات عطرية متعددة الحلقة -المركبات غير العضوية يلزم أن تحتوى على الأقل 4 أو 5 كروموفورات ذات روابط زوجية متبادلة لكي تختص في المنطقة المرئية.

الأجهزة

Instruments

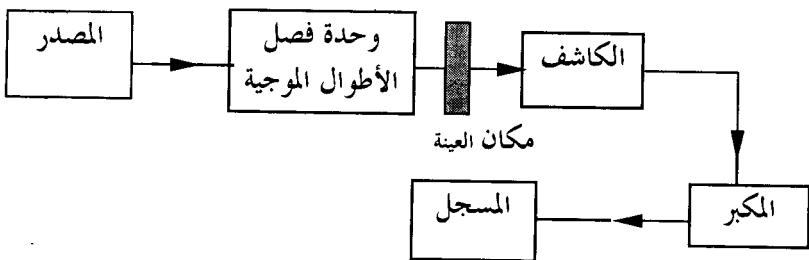
1:3 مطياف الأشعة فوق البنفسجية والمرئية

UV- Vis Spectrophotometer

طيف امتصاص الأشعة فوق البنفسجية أو المرئية عبارة عن خطوط بياني يوضح العلاقة بين طاقة الإشعاع والطول الموجي، وتمثل الطاقة على المحور الصادي والطول الموجي على المحور السيني وتقياس موقع أشرطة الامتصاص بالنانومتر (أو микرومتر) في حين تقيس ارتفاعها بالنسبة المئوية للطاقة النافذة أو الطاقة الممتصة. يطلق على الجهاز الذي يستخدم للحصول على هذا الطيف المطياف.

الوحدات الأساسية التي يتكون منها أي مطياف هي:

- 1 مصدر إشعاع يغطي المنطقة المطلوبة **Source of Radiation**
- 2 وسيلة لاختيار شريط ضيق من الأطوال الموجية والوحدة المستخدمة لذلك تسمى وحدة فصل الأطوال الموجية **Monochromator**.
- 3 حواجز تحمل خلايا العينات في مسار حزمة أشعة وحدة فصل الأطوال الموجية **Holders for Sample Cells**
- 4 وحدة أو وحدات قادرة على قياس شدة حزمة الأشعة النافذة من خلال العينات وهذا ما يسمى الكاشف وهو عبارة عن كاشف ضوئي **P hotodetector**.
- 5 وحدة تسجيل الكميات المقاسة **Display and Chart Read out**.
الرسم التخطيطي لمكونات المطياف وحيد الحزمة الضوئية مبين بالشكل (45).



شكل (45) : الوحدات الأساسية لمطياف الأشعة فوق البنفسجية.

مصدر الإشعاع Source of Radiation

يستخدم مصدر الإشعاع في مطياف الأشعة فوق البنفسجية والمرئية ليغطي المنطقة من $200-800 \text{ nm}$.

يجب أن يتتوفر في المصدر شرطان: من الضروري أن يولد قدرة كافية وأن يكون خارجه مستقراً أي يجب أن لا تتغير قدرة المصدر على مدى أطواله الموجية.

مصادر الأشعة المرئية Sources of Visible Radiation

يستخدم مصباح فتيل تنجستن - هالوجين (في غلاف من الكوارتز) كمصدر للضوء المرئي وهذا النوع من المصادر يستخدم في مدى الطول الموجي $320-2500 \text{ nm}$ والطاقة المتبعة من هذا المصباح تناسب مع الأسس الرابع لفرق الجهد المطبق **Operating Voltage** وهذا يعني أنه لكي تظل الطاقة الخارجية مستقرة يجب أن يظل فرق الجهد المستخدم مستقراً تماماً أيضاً. تستخدم منظمات فرق الجهد الإلكترونية أو محولات الجهد الثابتة للتأكد من استقرار فرق الجهد. ومصابيح التنجستن-هالوجين التي تستخدم في الوقت الحالي تحتوى على كمية صغيرة من اليود في غلاف من الكوارتز يحتوى على فييل التنجستن. يتفاعل اليود مع التنجستن الغازي المتكون بالتسامي **Sublimation** مكوناً WI_2 المتطاير **Volatile**. عندما تصدم جزيئات WI_2 الفتيل تتحلل وتعيد ترسيب التنجستن على الفتيل. وعمر مصباح التنجستن-هالوجين يساوى تقريباً ضعف عمر

مصابح فتيل التجسنت العادي. وكفاءة مصباح التجسنت-هالوجين عالية جدا، خارج هذا المصباح حتى الأشعة فوق البنفسجية، لذا فهو يستخدم في معظم أجهزة المطياف الحديثة.

مصدر الأشعة فوق البنفسجية Source of UV Radiation

يستخدم مصدر قوس الديوتيريوم Deuterium arc sources في المنطقة أقل من 320 nm ليبعث أو يشع طيفا مستمرا أقل من 400nm. وتستخدم فلاترات خاصة في مسار الشعاع في حالة استخدام مصباح التجسنت - هالوجين الأقل من 400 nm. وهذه الفلاترات مطلوبة لتقليل الأشعة المشتتة التي تصل إلى الكاشف والتي تسبب أخطاء في قيم الامتصاص. ينتج عن الإثارة الكهربائية للديوتيريوم أو الهيدروجين عند ضغط منخفض طيفا مستمرا للأشعة فوق البنفسجية ويكون هذا الطيف نتيجة تكون جزيء مثار يتحطط ليعطي صنفين من الذرات وأيضا فوتون الأشعة فوق البنفسجية كما هو موضح أدناه.

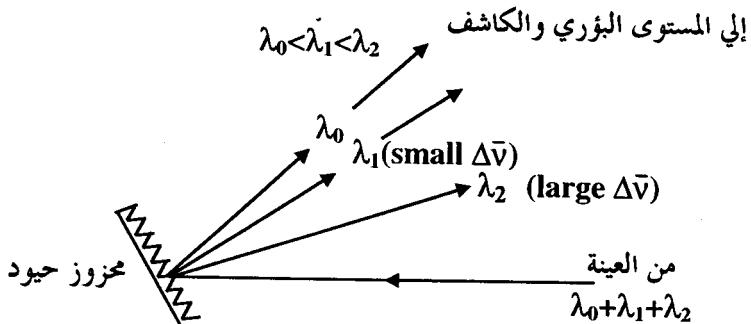
$$D_2 = \text{Electrical energy} - D_2^* - D' + D'' + h\nu$$

مصابيح الديوتيريوم والهيدروجين تبعث أشعة في المدى 160-375 nm وغلاف هذه المصابيح يكون من الكوارتز. وتصنع خلايا العينات من الكوارتز لأن الزجاج يمتص الأشعة ذات الأطوال الموجية أقل من 350 nm.

وحدة فصل الأطوال الموجية Monochromator

تعمل وحدة فصل الأطوال الموجية على اختيار شريط ضيق من الأطوال الموجية ليمر خلال خلية العينة. وفي معظم الأجهزة الحديثة يستخدم لهذا الغرض مجزوز الحيود المبين في الشكل (46). أهم خصائص وحدة فصل الأطوال الموجية هي نطاق المرور Band Path أو اتساع الشريط أي مدى انتشار الأطوال الموجية الخارجية من شق الخروج لأي اتساع للشق. وأحد مساوئ مجزوز الحيود هو إمكانية مرور رتب طيفية مختلفة من شق الخروج. ويستخدم عادة فلتر أحمر في طريق الضوء عندما يستخدم مجزوز حيود لأعلى من 600 nm للتخلص من نفاذ الرتب الثانية والأعلى منها. هذه المشكلة لا توجد في الأجهزة التي كانت تستخدم فلاترات ذات أشرطة ضيقة أو مناشير لاختيار

الأطوال الموجية، ولكن هذه تفتقد خاصية فصل الأطوال الموجية التي تميز بها مخزوزات الحيد.

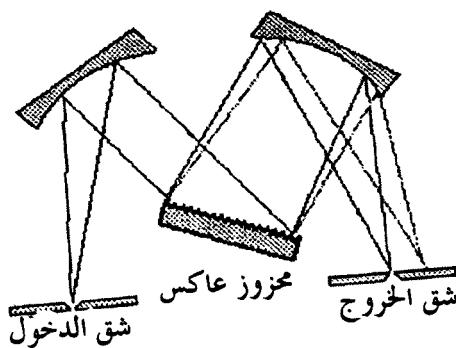


شكل (46) : مخروز الحيد.

كل وحدات فصل الأطوال الموجية تتكون من المكونات التالية:

- 1- شق المدخل **Entrance Slit**
- 2- عدسة تجميع **Collimating Lens**
- 3- وحدة تفريق **Dispersing Device** . في العادة منشور أو مخروز حيد.
- 4- عدسة لامة (مركزة) **Focusing Lens**
- 5- شق الخروج **Exit Slit**

تصل الأشعة متعددة الأطوال الموجية إلى وحدة فصل الأطوال الموجية من خلال شق الدخول. تتجمع الحزمة الضوئية ثم بعدها تصدم وحدة التفريق بزاوية ما. تنقسم الحزمة الضوئية إلى مركباتها من الأطوال الموجية بواسطة مخروز الحيد أو المنشور. وبتحريك عنصر التفريق أو شق الخروج، تترك أشعة ذات أطوال موجية معينة فقط وحدة فصل الأطوال الموجية خلال شق الخروج.



شكل (47) : كيفية فصل الأطوال الموجية بمحزوز الحيد.

خلية العينة Cuvettes or Cells

تصنع الخلايا من السيليكا للمنطقة فوق البنفسجية و من الزجاج أو البلاستيك في المنطقة المرئية. النوافذ البصرية تكون مصنفة جيداً و مسطحة و متوازية و مسار الضوء بين الأسطح الداخلية للنوافذ يكون ثابتاً. والخلية التي تستخدم تكون 10 mm (طول المسار) بسعة 3 إلى 4 cm³ من المحلول. توجد أنواع كثيرة من هذه الخلايا مختلفة في طول المسار والحجم.

الكافش Detector

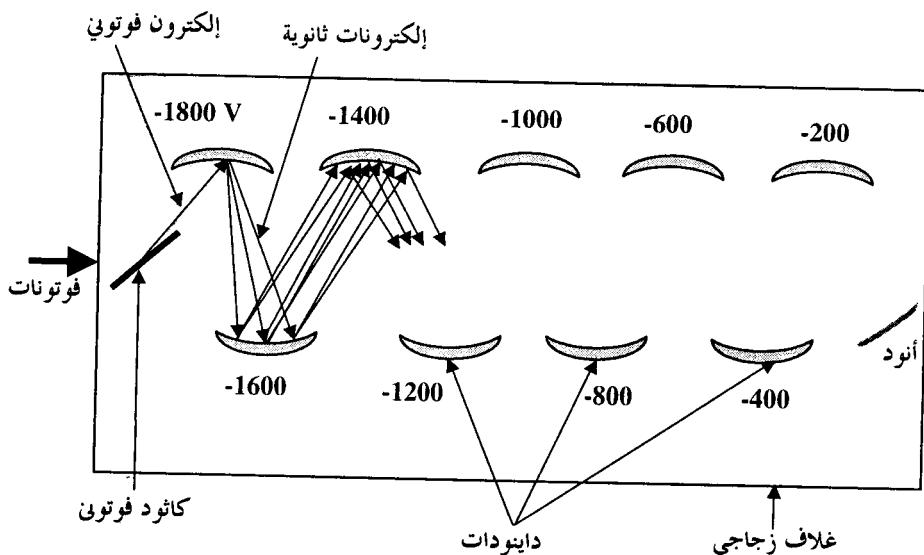
وظيفة الكافش هي الاستجابة للأشعة الساقطة على أسطحه الحساسة وإعطاء إشارة كهربائية تناسب مع شدة الأشعة ويستخدم نوعان من الكواشف في مطياف الأشعة فوق البنفسجية والمرئية.

الأنبوب المضاعف الفوتوني Photo Multiplier Tube (PMT)

يتكون الأنابيب المضاعف الفوتوني من كاثود فوتوني Photocathode، يبعث الإلكترونات عندما تصدمه الفوتونات، سلسلة من الダイنودات Dynodes، كل منها يبعث عدداً من الإلكترونات الثانوية وكذلك أندود يجمع هذه الإلكترونات كإشارة خرج Out Put Signal. يصلم فوتون الأشعة فوق البنفسجية أو المرئية القادر من شق الخروج، الكاثود الفوتوني وهو عبارة عن سطح معدني دالة الشغل له منخفضة طاقة الشغل اللازمة لانفصال الإلكترون Low Work Function (وهي طاقة الشغل اللازمة لانفصال الإلكترون من الطبقة

الحساسة ضوئيا) حتى يسهل انفصال الإلكترونات عند امتصاصها الفوتونات، إذا كانت طاقة الفوتون أكبر من دالة الشغل ينبعث الإلكترون من الكاثود، ويبين الشكل (48) مكونات الأنوب.

تحتوي الأنوب على عدد كبير من الإلكترونات (داینودات Dynodes) وهي الإلكترونات مهمتها الأساسية إصدار إلكترونات ثانوية. فعندما تسقط الفوتونات على سطح الكاثود تتحرك الإلكترونات إلى الإلكترون الأول ونتيجة لاصطدام الإلكترونات بال الإلكترون الأول ينبعث عدد من الإلكترونات الثانوية، وهذه الإلكترونات تتحرك بدورها إلى الإلكترون الثاني نتيجة لفرق الجهد الإضافي بين الإلكترون الأول وال الإلكترون الثاني، وبؤدي اصطدام الإلكترونات بال الإلكترون الثاني إلى انبعاث عدد كبير من الإلكترونات التي تتحرك بدورها إلى الإلكترون الثالث. وتكرر هذه العملية على كل إلكترون في خطوات متتالية وينتج عن هذه المراحل حوالي 10^6 إلى 10^7 إلكترون لكل فوتون من الضوء والتي تصل في النهاية إلى الأنود، وبالتالي الناتج يمكن تكبيره بعد ذلك وقياسه. والوقت الذي يستغرق من امتصاص الفوتونات على سطح الكاثود ووصول الإلكترونات إلى الأنود يكون في حدود 10^{-8} إلى 10^{-9} من الثانية. ويتم تشغيل الأنوب بحيث يزداد الجهد من الإلكترون إلى آخر والذي يكون في حدود 57 إلى 150 فولت.



شكل (48) : أنوب مضاعفة الفوتونات.

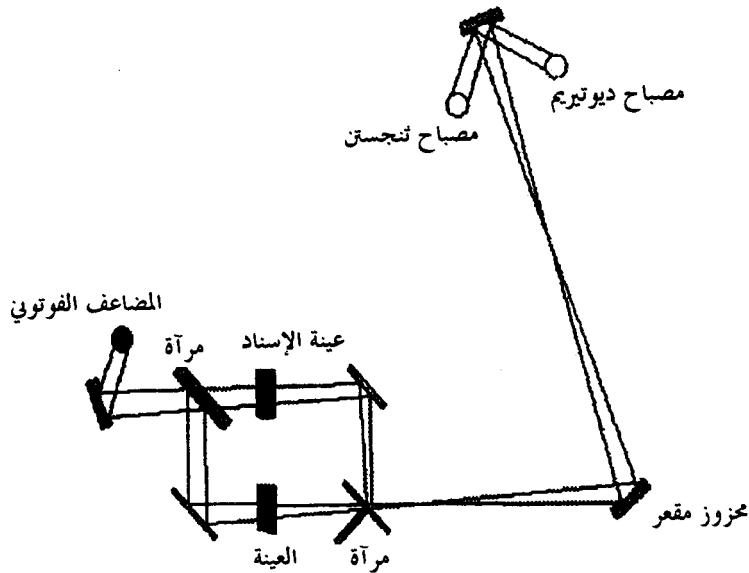
منظومة الوصلة الثنائية (الدايود الفوتوني) Diode Arrays

في الكواشف أحادبة القناة يتم الحصول على الطيف من خلال مسح المدى الكامل للأطوال الموجية وتلك الطريقة يطلق عليها الكاشف أحادى القناة **Single Channel** وهي طريقة تستغرق وقتاً طويلاً وغير مناسبة خصوصاً في حالة المواد غير المستقرة أو قصيرة العمر. ويمكن كشف مدى كامل من الأطوال الموجية في نفس الوقت باستخدام كاشف متعدد القنوات. ومنظومة الديايد التي تعتبر أكثر الكواشف متعددة القنوات استخداماً لها ميزات كثيرة عن أنبوب المضاعف الفوتوني **Photomultiplier Tube (PMT)**. تكون المنظومة من 1024 دايود منفرد موضوعة في المستوى البؤري لشق الخزنة بحيث أن كل دايود يكشف طولاً موجياً مختلفاً قليلاً عن الطول الموجي الذي يكشفه الآخر، وهذا يؤدي إلى ظهور جزء كبير من الطيف على شاشة الحاسب في وقت واحد. يوجد لكل دايود أيضاً مكثف تخزين **Storage Capacitor** وفتحة تشغيل **Switch**.

في الاستخدام يوضع نظام الفوتودايود في المستوى البؤري لوحدة فصل الأطوال الموجية بحيث يقع الطيف على نظام الديايد.

أجهزة ازدواج الشحنة Charge-Coupled Devices (CCDs)

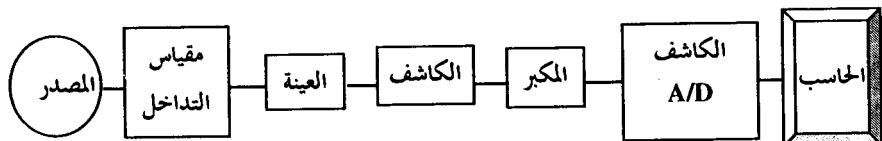
هذه الأجهزة مشابهة لكاشفات منظومة الوصلة الثنائية ولكنها تكون من منظومة المكثفات الفوتونية **Photo Capacitance** بدلاً من الوصلة الثنائية والشكل يوضح مخططًا للمسار الضوئي والمكونات الأساسية للمطياف.



2:3 مطياف الأشعة فوق البنفسجية والمرئية بتحويل فوريير

Fourier Transform UV-Vis Spectrometer

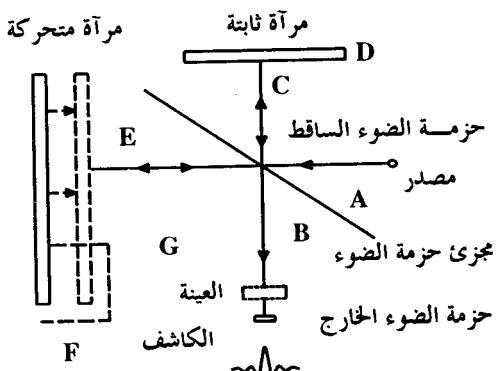
يتضح مما سبق أن مطياف الأشعة فوق البنفسجية والمرئية السابق يعمل بنظام التفريغ نظراً لأن وحدة فصل الأطوال الموجية تتكون من مخزوز الحيد وشقى الدخول والخروج. مطياف تحويل فوريير يستخدم نظاماً مختلف تماماً عن نظام التفريغ. في مطياف الأشعة فوق البنفسجية بتحويل فوريير FTUV يستخدم مقاييس التداخل ليكلسون لفصل الأطوال الموجية. وفي مطياف تحويل فوريير FTUV تمر الأشعة من المصدر إلى العينة من خلال مقاييس التداخل قبل وصولها إلى الكاشف، وعند تكبير الإشارات بالمكبر تتحول البيانات إلى أرقام بواسطة Analog-to-Digital Converter ثم تنتقل إلى الحاسب حيث يتم تحويل فوريير كما هو موضح بالشكل (49).



شكل (49) : الوحدات الأساسية لمطياف FTUV.

مقياس ميكلسون للتدخل Michelson Interferometer

يتكون مقياس ميكلسون للتدخل، كما في الشكل (50)، من مرآتين مستويتين موضوعتين على محورين متعامدين إحداهما تتحرك بسرعة ثابتة والأخرى ثابتة، بالإضافة إلى مجذى للشعاع عبارة عن لوح نصف مفചض يميل بزاوية 45° على مستوى المرآتين. يسقط ضوء ذو طول موجي واحد من المصدر (A) على الجزء (B) الم分成 على أساس تجزيء الشعاع (A) إلى جزأين ، جزء يعكس [الشعاع C] إلى المرآة (D) التي تعكسه إلى الخلف مرة أخرى إلى (B)، الجزء الثاني [الشعاع E] ينفذ إلى المرآة المتحركة F التي تعكسه خلفاً إلى (B). ينفذ ويعكس المجذى الشعاعين السابقين على التوالي مرة ثانية ليتحدا في الشعاع (G) في اتجاه عمودي على انتشار الشعاع (A) ليصل إلى الكاشف.



شكل (50) : مقياس التداخل لميكلسون.

إذا كان الفرق في مسار الشعاع من B إلى المرآتين D و F يساوى مضاعفات العدد الصحيح للطول الموجي أي $s = n\lambda$ حيث n عدد صحيح فإن الشعاعين (G) يتحدان في تداخل بناء ويصل الكاشف أشعة ذات شدة عالية. أما إذا كان الفرق في المسار يساوى $(n + \frac{1}{2})\lambda$ فإن الشعاعين يتحдан في تداخل هدمي ويصل

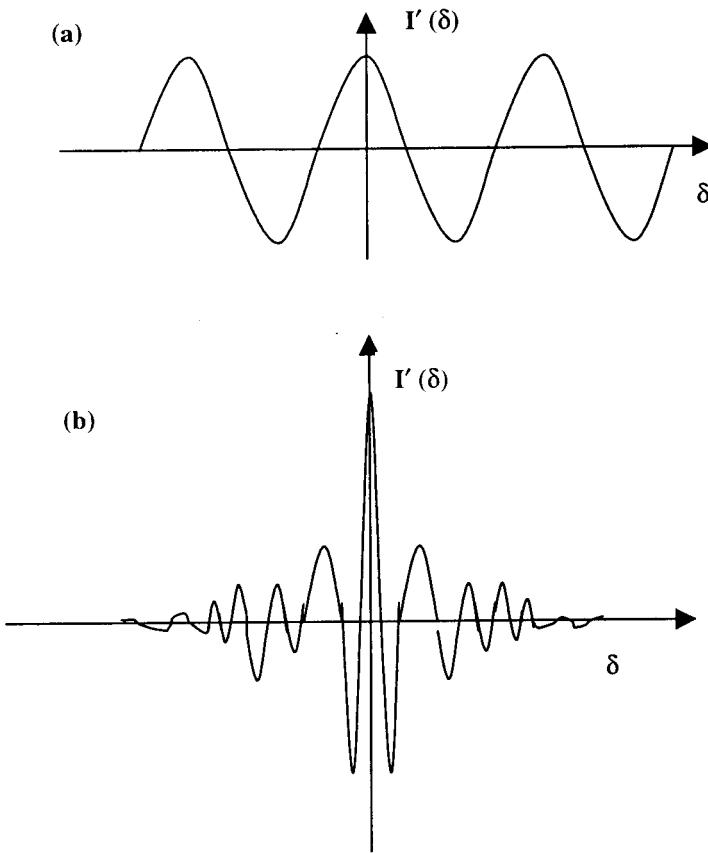
الكافش أشعة ضعيفة الشدة [يتغير طول المسار بتحريك المرأة F]. والمرأة المتحركة F تتحكم في نوع التداخل فيصل الكافش بالتناوب صور مضيئة ثم معتمة إذا تحركت المرأة (F) ببطء بعدا عن أو قربا من (B). وتكون الإشارات الصادرة من الكافش كما هو موضح في الشكل (51). ويكون شكل نموجن التداخل في حالة الشعاع وحيد الطول الموجي كما في الشكل (51.a). أما إذا كان الشعاع الصادر من المصدر متعدد الأطوال الموجية يكون نموجن التداخل كما في الشكل (51.b).

يجب أن نذكر أنه لا بد من اختيار مادة المجرى على أساس منطقة فياس الطيف. المرأة المتحركة هي أهم وحدة في مقياس التداخل فيجب أن تكون حركتها الإتجاهية دقيقة تماماً لكي يمكن مسح مسافتين بحيث يأخذ فرق المسار قيمة محددة.

الفرق في طول المسارين الضوئيين C , E (نتيجة الحركة الثابتة للمرأة المتحركة بسرعة ثابتة) يساوى $2x$, المسافة التي تتحركها المرأة من النقطة التي يكون عندها طول المسارين E,C متساويا. ونظرا لأن مجرى الحزمة يعكس 50% فإن المسارين الضوئيين C,E سيكون لديهما نفس الشدة عندما يتحددان بعد الانعكاس من المرأة المتحركة (المسار E) أو المرأة الثابتة (المسار C). ويكون فرق المسار بالنسبة للضوء المتوجه نحو الكافش هو $E - C = 2x$. ونتيجة لحركة المرأة المتحركة تعانى الحزمتان تداخلا بناء أو تداخلا هداما، (شكل 52) وتكون إشارة الكافش عظمى عندما $n\lambda = 2x$ حيث n عدد صحيح، وتكون قيمة صغرى عند ما $\lambda = (n+1/2) \cdot 2x$. وعندما يكون الطول الموجي الداخلي أحاديا يكون خارج الكافش موجة جيبية على الصورة:

$$\text{Signal}(X) = A \cos 4\pi x \frac{v}{\lambda}$$

حيث v العدد الموجي للضوء الساقط



شكل (51) : غوذج تداخل (a) شعاع وحيد الطول الموجي، (b) شعاع متعدد الطول الموجي.

وإذا افترضنا أن السرعة الثابتة للمرآة V (سم/ثانية) فإن $t = Vt$

$$\text{Signal}(t) = A \cos(4\pi \frac{v}{\lambda} t)$$

إذا

إذا كان الضوء الساقط متعدد الأطوال الموجية فيكون غوذج التداخل مجموع العديد من الموجات الجيبية ذات الترددات والأطوار المختلفة.

الإشارة المترددة من فرق المسار في مقاييس التداخل لضوء أحادى الطول الموجي،

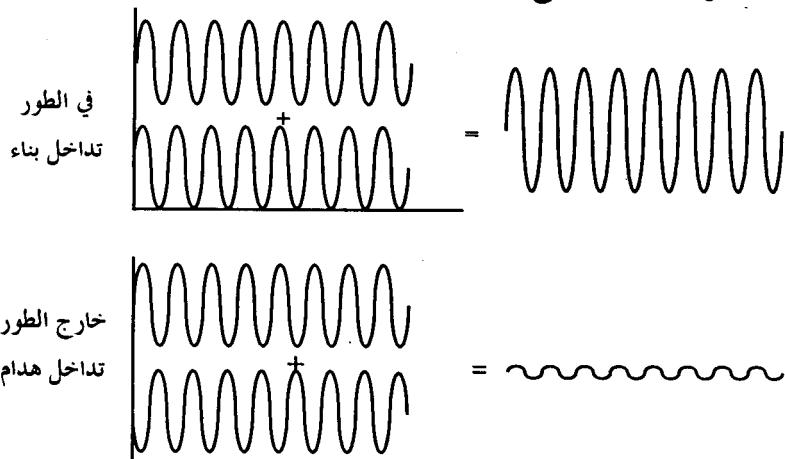
طول موجته λ وشدة I هي:

$$I(x) \propto I_0 \cos(2\pi x/\lambda)$$

وغذج التداخل الناتج عن مصدر متعدد الأطوال الموجية يأخذ الشكل

$$I(x) \propto \sum_{\lambda=0}^{\lambda=x} I_{\lambda} \cos\left(\frac{2\pi x}{\lambda}\right)$$

وشكل (52) يبين غاذج التداخل.



شكل (52) : تداخلات الأمواج.

أهم ميزة في FTUV هي سرعة التسجيل حيث يتم الحصول على الطيف بأكمله في صورة التداخل الذي يسجله الكمبيوتر خلال ثانية واحدة وهذا هو زمن التسجيل الفعلي. وحتى لو أضفنا مثلاً زمنا للحاسوب وزمنا للتسجيل حوالي 15 ثانية فإن مجموع الزمن الذي نحصل فيه على الطيف الكامل يعتبر ضئيلاً جداً مقارنة بالزمن الذي يستغرق في الحصول على نفس الطيف في الأجهزة العادية والميزات الأخرى هي:

- 1- في الأجهزة العادية يركز الضوء على شق ضيق ويسجل الكاشف صورة هذا الشق، والشق الريقي يعطي قوة تحليل جيدة حيث سينفذ منه حزمة ضيقة من الأطوال الموجية لتصل إلى الكاشف في أي لحظة لكن كمية الطاقة الكلية التي تمر في الجهاز تكون محدودة ويلزم تكبيرها باستخدام المكبر. في جهاز FTUV لا توجد حاجة إلى الشق وهذا يعني أن كل طاقة المصدر تمر خلال الجهاز وال الحاجة إلى المكبر تقل. وتعتمد قوة التحليل على حركة المرأة وسعة الكمبيوتر.

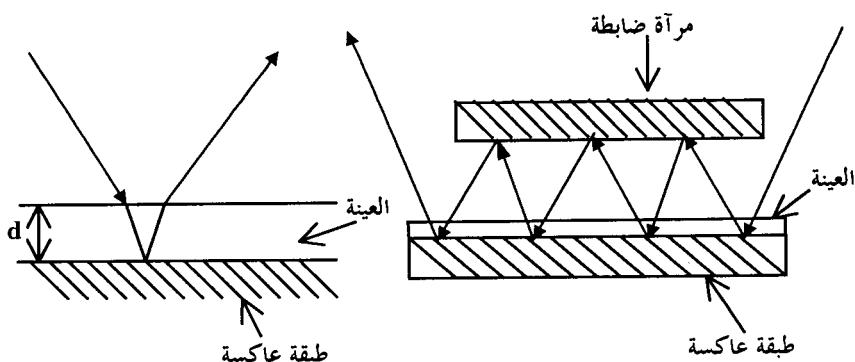
- 2 قوة التحليل في جهاز FTUV ثابتة لكل أجزاء الطيف. في أجهزة المشور ومخزوز الحيد تعتمد قوة التحليل على الزاوية التي يصنعها الشعاع مع المشور أو المخزوز.
- 3 وجود الحاسب يساعد على عمليات أخرى مثل تحسين شكل الطيف.

3:3 الانعكاس Reflectance

تستخدم طرق الانعكاس في حالة العينات المعتمة التي لا يمكن قياس أطيفها بطرق النفاذية الاعتيادية. ويطلق على الانعكاس الذي يتم فيه قياس الأشعة المعكسة من سطح العينة مباشرة الانعكاس الخارجي. لقياس الانعكاس الخارجي للأشعة المعكسة من السطح لابد إذا أن تكون العينة عاكسة أو تكون ملتصقة من الخلف بمادة عاكسة.

الانعكاس المنظاري Specular Reflectance

في الانعكاس الخارجي ترتكز الأشعة الساقطة على العينة ويمكن حدوث شكلين من الانعكاسات أحدهما يسمى الانعكاس المنظاري Specular والآخر يسمى الانعكاس المنتشر diffuse، ويحدث الانعكاس المنظاري عندما تكون زاوية انعكاس الأشعة الساقطة متساوية لزاوية السقوط كما في الشكل (53). كمية الضوء المعكسة تعتمد على زاوية السقوط ومعامل الانكسار وخصوصية السطح وخصوصيات العينة. والتطبيق المفيد لهذه الطريقة هو دراسة أسطح الطلاء مثل أسطح المعادن المعاجلة، والدهانات والبلمرات.



(a): انعكاس متكرر. (b): انعكاس منظاري

شكل (53) : انعكاس منظاري متكرر.

في الانعكاس المنظاري ينعكس الضوء من سطح كل جسم بزاوية انعكاس متساوية لزاوية السقوط. ويمكن وصف هذا الانعكاس بمعادلات فرستل Fresnel's Equations. وعندما تساوى زاوية السقوط صفر درجة (سقوط رأسي عمودي على السطح) فإن نسبة

القدرة الإشعاعية الممكسة $\frac{P_R}{P_o}$ تعطى من العلاقة التالية:

$$\frac{P_R}{P_o} = \frac{(n_2 - n_1)^2}{(n_2 + n_1)^2}$$

حيث n_2, n_1 معامل الانكسار للوسطين في حالة المادة التي لا تتصبب الأشعة

وإذا كانت $n_1 = 1$ فإن

$$\frac{P_R}{P_o} = \frac{(n_2 - 1)^2}{(n_2 + 1)^2}$$

وإذا كانت المادة تتصبب الأشعة Absorbing Materials في هذه الحالة يكون معامل الانكسار عدداً مركباً $n(1 - ik)$ حيث n هو الجزء الحقيقي من العدد المركب، ثابت الامتصاص، ومن ثم تصبح المعادلة السابقة على الصورة التالية:

$$\frac{P_R}{P_o} = (n_2 - n_1)^2 / (n_2 + n_1)^2 + (n_2 k)^2$$

وقيمة k لمعظم المواد العضوية لا تصل إلى المقدار الكافي الذي يسمح بالحصول على معلومات طيفية مفيدة من مرحلة الانعكاس المنظاري، في حالة المواد التي تتصبب الأشعة تكون k أكبر من واحد بالقرب من قيمة شريط الامتصاص. لمعظم الأملاح غير العضوية التي تحتوي على أيونات الكربونات والنترات والكبريتات والفوسفات... إلخ كلما كانت $(n_2 - n_1)^2 \ll k^2$ أو $(n_2 + n_1)^2$ ، كلما اقتربت الانعكاسية من الوحدة Unity. وتعرف أشرطة الانعكاس القوية هذه بأشرطة Reststrahlen. في حالة الجزيئات العضوية التي تتصبب الأشعة نادراً ما يتعدى أقصى امتصاص للأشرطة 0.3 لذلك تكون $(n_2 - n_1)^2 > k^2$. ويمكن تحويل الطيف إلى طيف امتصاص باستخدام تحويل

Kramers-Kronig Transform

- وينتزع عن الانعكاس المنظارى (المنتظم) مايلى:
- 1 تشويه شكل الشريط
 - 2 أشرطة Reststrahlen Bands
 - 3 تناسب مرکبة الانعكاس المنظارى مع معامل الانكسار
 - 4 معامل الانكسار العالى تقابلها زيادة فى مرکبة الانعكاس المنظارى

الانعكاس المنتشر Diffuse Reflection

عندما تسقط الأشعة على سطح المادة فإنها إما تنفذ أو تغتصب أو تعكس مباشرة كما في الانعكاس المنظارى أو أنها تنتشر متشتة في مساحة واسعة كما في شكل (54). والانعكاسات المنتشرة في كل الاتجاهات يطلق عليها الانعكاسات المنتشرة. أي أن الانعكاس المنتشر يكون متعدد الشكل فيشمل:

- الانعكاس منظارى أو (منتظم) Specular Reflection: كما ذكرنا ينعكس الضوء من سطح كل جسم بزاوية انعكاس مساوية لزاوية السقوط محققًا معادلات فرستن.
- الانعكاس المنتشر Diffuse Reflection: الضوء الساقط يتخلل إلى جسم أو أكثر ويخرج من قمة العينة بخصائص امتصاص مادة العينة.
- النفاذية المنتشرة Diffuse Transmission: الضوء الساقط ينفذ إلى جسم أو أكثر ويخرج من قاع العينة بخصائص امتصاص العينة.

تحدث العمليات المختلفة: الانعكاس والانكسار والامتصاص والخيوذ والتشتت في نفس الوقت. اقترح Kubelka Munk (1931) أنه يمكن وصف قدرة الانعكاس بثابتين علاوة على الثابت k ، ويطلق على الثابتين ثابت التشتت وثابت الامتصاص. في الحالة الخاصة التي يكون فيها سمك الطبقة لاهائى أي تكون معتمة تمامًا، يمكن وصفها بالمعادلة التالية:

$$F(R_{\infty}) = \frac{(1 - R_{\infty})^2}{2 R_{\infty}} = \frac{K}{S}$$

حيث R_∞ الانعكاسية المطلقة Absolute Reflectance أي الانعكاسية لطبقة لامبادية السمك. k معامل الامتصاص S معامل التشتت. (R_∞) دالة Kubelka-Munk و يمكن ربط الدالة $F(R_\infty)$ ب التركيز العينة كما يلى:

$$F(R_\infty) = \frac{(1-R_\infty)^2}{2R_\infty} = \frac{ac}{s}$$

وهذه المعادلة حالة مقتصرة على المخالفات المخففة التي لا تنتص فيها مادة التخفيف الضوء. ويتم تعديل هذه المعادلة بعد ذلك على الصورة التالية:

$$F(R_\infty) = \frac{a_s c + a_m (1-c)}{S_s c + S_m (1-c)}$$

والتي يمكن تطبيقها على مدى واسع من التركيز. وتشير a_s و S_s و a_m و S_m إلى معاملات الامتصاص والتشتت لكل من العينة والوسط على التوالي.

وفي الأغراض العملية يقاس الانعكاس منسوباً لمادة عيارية لا تنتص الأشعة ثم تحول إلى اللوغاريتم العادي للحصول على علاقة خطية تقريراً مع التركيز. أي أن

$$\log R' / R = \log 1 / R + \log R' \approx ac / S$$

حيث R' انعكاسية العينة العيارية R انعكاسية العينة ($R > R'$). في حالة الأشعة أحادية الطول الموجي، R' تكون ثابتة ويمكن إهمالها.

وإذا تحقق قانون التجمیع Law of Additivity، فإن المعادلات الثلاثة السابقة يمكن كتابتها للانعكاس المنتشر على الصورة :

$$\log 1 / R \approx 1 / S \sum a_i C_i$$

ويمكن صياغة المعادلة قبل الأخيرة على الصورة:

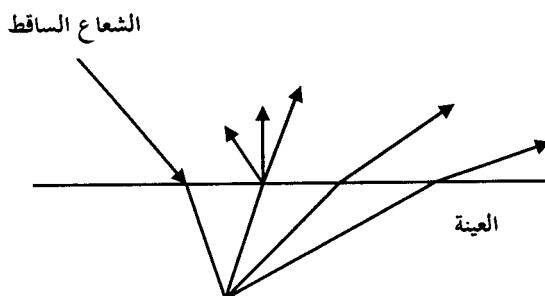
$$C = k + S/a \log 1/R$$

و S لا تكون ثابتة وتعتمد على خواص العينة مثل حجم الجسيمات وكمية الماء المتتصنة.

وأهم فوائد الانعكاس المنتشر $D R$:

- 1 تحليل المواد غير العاكسة.
- 2 تحليل السطوح غير المنتظمة والمواد الجامدة.
- 3 الطيف يشبه طيف النفاذية.
- 4 حساسية عالية.
- 5 مدى واسع من تركيزات الغينة.

وتستخدم طريقة الانعكاس بالانتشار في منطقة الأشعة فوق البنفسجية والمرئية منذ عشرات السنين في قياس الألوان والتحاليل الكمية والوصفية. والأجهزة التي تقيس طيف الانعكاس المنتشر بدقة في هذه المنطقة تضم محلل (وحدة فصل الأطوال الموجية) مع كرة متکاملة (Integrated Sphere) لجمع الأشعة المنعكسة بالانتشار من العينة.



شكل (54) : الانعكاس المنتشر

4:3 الألياف البصرية Fiber Optics

عند قياس طيف مادة ما تمر بثلاث مراحل: إحضار العينة، تسجيل الطيف على الجهاز ثم الحسابات. تم المرحلتان الأخيرتان داخل المعمل أما العينة فتحتاج في معظم الحالات إلى تجميعها من موقع بعيد ثم نقلها إلى المعمل، وهذه حقيقة سواء كانت العينة دما مسحوبا من مريض أو عينة مأخوذة من خط أنابيب مصنع كيميائي. ولتقليل الجهد والوقت والتجهيزات تطورت وسيلة جديدة لنقل الإشارة من الجهاز إلى العينة وبعدئذ من العينة للمطياف. وهذه الوسيلة لا تسمح فقط بعدم نقل المطياف الحساس من المعمل إلى

موقع العينة بل أيضا تسمح بالقياسات في البيئات الضارة بالجهاز **Hostile Environments** وبالفعل تستخدم في الوقت الحاضر الألياف البصرية على كثير من أجزاء الأطيف الكهرومغناطيسية. وتعمل الألياف البصرية في مدى المناطق من الضوء المرئي حتى الأطوال الموجية القصيرة للأشعة تحت الحمراء القصيرة. وتبذل مجهودات مكثفة لتحسين خصائص هذه الألياف في مناطق الأشعة تحت الحمراء القرية والوسطى. والسبب في ذلك هو أن الإشارات الضوئية في المنطقة فوق البنفسجية والمرئية توهن كثيرا بسبب التشتيت ويتناوب فقدان الإشارة مع الألس الرابع لتعدد الضوء. ويقل التشتيت عند التردد المنخفض في مناطق الأشعة تحت الحمراء القرية والوسطى.

يعبر الزجاج والسيليكا أنساب مواد للألياف البصرية للضوء في المنطقة تحت الحمراء القرية، حيث ينفذ الزجاج الضوء المرئي حتى الأطوال الموجية القصيرة من الأشعة تحت الحمراء القرية (30303 cm^{-1} إلى 6024 cm^{-1}) أو من 0.33 ميكرومتر إلى 1.66 ميكرومتر . والسيليكا تمد نهاية الطول الموجي الأعلى لهذا المدى إلى 3000 cm^{-1} أي 3.3 ميكرومتر . يمتص الزجاج والسيليكا الماء. يتأثر الزجاج بالماء عند 7200 cm^{-1} أي 1.4 ميكرومتر والسيليكا عند 3600 cm^{-1} و 7200 cm^{-1} أي $2.8\text{ & }1.4\text{ ميكرومتر}$. ويرجع الامتصاص الأخير في السيليكا إلى ذبذبة المد جموعة OH ولذلك يكون الامتصاص قريا جدا. وامتصاص الماء في الألياف يضعف الإشارة تماما عند الأطوال الموجية أطول من 1.7 ميكرومتر (5800 cm^{-1}).

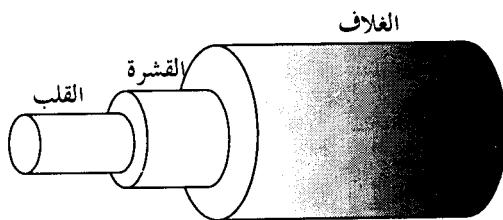
تعمل الألياف البصرية كموجهات للموجة، فكل الضوء الداخل إلى أحد طرفي الليف يخرج من الطرف الآخر. تكون الألياف أساسا من طبقتين، قلب مركري وقشرة خارجية تحيط به كما بالشكل (55)، ويمكن أن يوجد العديد من الطبقات الخارجية الأخرى تعمل كدعامة أو حماية للقلب والقشرة. ويصل الضوء داخل القلب بالانعكاس الكلي الداخلي عند السطح بين القلب والقشرة. كما هو موضح بالشكل (55) في هذا التمثيل ثانوي البعضي لكي يتم الانعكاس الكلي أن تكون زاوية سقوط الضوء داخل القلب عند سطح التلامس بين القلب والقشرة أكبر من الزاوية الحرجة θ ، وتحدد هذه الزاوية من معاملي انكسار الطبقتين (n) طبقا لقانون سنل Snells'law

$$\theta_c = \sin^{-1} (n_1/n_2)$$

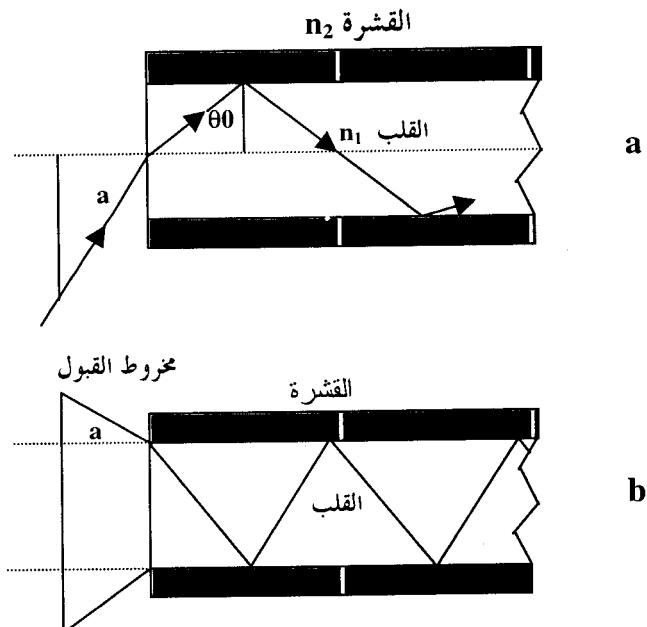
عند زوايا السقوط التي تقل عن θ_c ينفذ جزء من الضوء إلى القشرة.

لكي يعكس الضوء الداخل إلى أحد نهايتي الليف انعكاسا كلبا عند سطح التلامس بين القلب والقشرة يجب أن تكون زاوية سقوطه أقل من زاوية القبول AcceptanceAngle (a) والتي تعرف كما يلي:

$$\sin a = (n_1^2 - n_2^2)^{1/2}$$



شكل (55) : تركيب الألياف البصرية.



شكل (55) : يبين a - الزاوية المخرجية b - زاوية القبول.

وتوصف الألياف البصرية من قبل المستخدمين والصانعين بدلالة فتحة عددية Numerical Aperture NA :

$$NA = \sin a$$

$$F/\# = 1/2 \sin a \quad \text{أو}$$

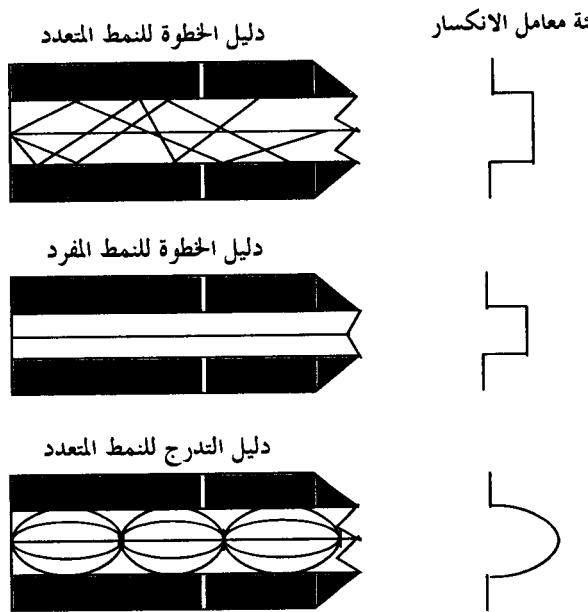
الفتحة العددية NA هي مقياس لقدرة الليف على استقبال الضوء. القيم الأكبر من NA تدل على أن الليف يمكنها أن تقبل الضوء عند زوايا سقوط أكبر من (Grazing angles). زاوية القبول، F/ # ، NA ، (Zoning angles) . موضحة بالجدول (28).

القلب	القشرة	زاوية القبول	NA	F/#
Glass	Glass	68	0.58	0.9
Silica	Polymer	32	0.27	1.9
Silica	Silica	25	0.22	2.3

الانتشار الحقيقي للضوء خلال الألياف يكون أكثر تعقيداً عن ذلك المعرف بالانعكاس الكلي الداخلي باستخدام قانون سنل. الفتحة العددية و المتغيرات الأخرى المعرفة عاليه، مبنية على أساس أن شعاع الضوء يدخل الليف عند مركز المقطع العرضي تماماً (المحور الطولي)، ويرد دائماً بعد كل انعكاس من سطح تلامس القلب والقشرة خلال المحور الطولي وهذه الظاهرة نادراً ما تحدث. ويعرف مخروط القبول الحقيقي بقطر القلب كما هو مبين بالشكل (55). يمكن أن تدخل الأشعة الليفية عند أي نقطة في الوجه النهائي. كثير من الأشعة عند عبورها الألياف تسلك مساراً لولبياً ويطلق عليها الأشعة المائلة .Skew ray

يعتمد انتشار الأمواج داخل الألياف على حجم القلب و الفتحة العددية NA . والليفة التي تنفذ فقط شعاعاً منفرداً (أو غطاً) يطلق عليها ليفه النمط المنفرد (single mode fiber)

(multi mode fiber) والأنواع المختلفة من الألياف موضحة بالشكل (56). يُعرف تغير معامل الانكسار عند السطح بين القلب والقشرة بدليل الخطوة (step index). الألياف التي تمتلك قلبا له دليل خطوة كبير تكون متعددة النمط (الأشعة تدخل عند المخور الطولي عند زوايا كثيرة). والألياف التي تمتلك قلبا ذا دليل خطوة صغير تستخدم لحصر الفاذاية في نمط منفرد، أي أن شعاعاً فقط يدخل عند زاوية واحدة تماماً. وتُصنَّع أيضاً الألياف متعددة النمط باستخدام دليل تدرج (Graded index)، الذي يتكون من قلب له فيه معامل انكسار يتغير تدريجياً من المركز إلى القشرة.



شكل (56) : يبيِّن النمط الواحد والأغاطس المتعددة ودليل التدرج.

أقطار القلب للألياف متعددة النمط تكون في المدى من $50\text{--}600\mu\text{m}$ وتشتَّق اسمها من حقيقة أن الضوء يمكن أن يأخذ أحد المسارات العديدة الممكنة في الليفة. المسارات تختلف في المسافة بين الانعكاسات الداخلية وفي زوايا الدخول للليفة. الألياف متعددة النمط لا تحفظ باستقطاب الضوء سوى على طول قصير جداً من الليفة. أقطار

ألياف متعددة النمط تكون كبيرة بدرجة كافية لتسمح بدخول أشعة المصدر في الليفه. زيادة على ذلك أقطار قلب الألياف متعددة النمط في المدى من $50\text{--}250\mu\text{m}$ تكون مونه. عندما يزيد قطر القلب عن $300\mu\text{m}$ ، يزداد نصف قطر الانحناء الأدنى للليفه وتصبح الليفه أقل مرونة دون تلف.

ألياف النمط المفرد Single Mode Fibers

ألياف النمط المفرد تعتمد اعتمادا قويا على الطول الموجي وتتفذ فقط مدى محدودا من الأطوال الموجية. ومن جهة أخرى، الألياف متعددة النمط والتي ينتشر فيها مئات من الأنماط يمكن أن تستخدم على مدى واسع من الأطوال الموجية.

أقطار قلب ألياف النمط المفرد تكون صغيرة $< 20\mu\text{m}$ وتحمل فقط نطا تصيليا واحدا. وتحتفظ باستقطاب الضوء ولكنها صعبة جدا في الترتيب والاستخدام بالرغم من أن ألياف النمط المفرد ذات أهمية في تطبيقات الاتصالات.

ينتقل بعض من طاقة الضوء في الليفه فعليا في القشرة كما في القلب. جزء من موجة الضوء النافذ خلال القشرة يطلق على الموجة سريعة الروال Evanescence Wave. الطاقة في القشرة تكون نتيجة للحقيقة أن الموجة التي تعكس عند سطح تلامس القلب والقشرة تدخل بالفعل القشرة قبل أن تتحني bent خلفا إلى القلب. ينشأ عن التداخل بين الحرمة الساقطة والمعكسة موجة موقفة في القشرة Standing wave وتكون عمودية على سطح الانعكاس. الطاقة في هذه الموجة تقل أسيما من السطح الفاصل، ولكنها تستطيع أن تتفاعل مع القشرة. هذه هي نفس الظاهرة التي تؤدي إلى طيف الانعكاس الكلى المohen.

يتميز النفاذ خلال الألياف البصرية عادة بتوهين attenuation الضوء الذي يعطى بدلالة ديسيبل (db) أو الامتصاصية مضروبة في 10. التوهين يعتمد على طول الليفه. لذا يعبر عنه غالبا بوحدة الطول لكل متر db/m أو لكل كيلومتر db/km. النفاذ في الألياف البصرية دالة قوية للطول الموجي. معظم ألياف الاتصالات الفعالة تعمل في المطقة من 1100-1300 nm. نفاذية الليفه تتبع قانون بير، لكن الامتصاصية يعبر

عنها عادة بالديسيبل لكل كيلومتر Decibels/Km أو ديسيل لكل متر Decibels/m والمعادلة التالية تربط بين الشدة الساقطة على الليفة I_0 و الشدة النافذة I_t و طول الليفة L (بالمilli متر) و التوهن αF بالديسيبل لكل متر.

$$I_t/I_0 = 10^{-0.1 \alpha F L}$$

الفقد في الأشعة فوق البنفسجية (UV) يكون عالي، لذلك تكون الألياف ذات الأطوال القصيرة في حدود عدد قليل من الأمتار مناسباً من الناحية العملية، بالرغم أن ذلك يكون مكلفاً جداً. تتصس السليكا بقوه الأطوال الموجية أعلى من $2.5 \mu\text{m}$ لذلك يجب تغيير مادة القلب إلى مواد Exotic مثل معادن القلوبيات و الكالوجينايد Chaleogenides. وفي الوقت الحاضر هذه المواد أيضاً مكلفة وتكون مفيدة فقط للأطوال القصيرة في حدود قليل من الأمتار.

مميزات استخدام الألياف البصرية

- يمكن دراسة التفاعلات التي تتم على أسطح أو بالقرب من أسطح الالكترونيد في الالكترونيت Electrode Surfaces. توضع نهاية المحس المعزولة بغلاف زجاجي مباشرة في الإلكترونيت Electrolyte ويمكن متابعة التفاعل من أي مكان مناسب.
- يمكن استخدام محس الألياف البصرية أيضاً في دراسة عينات موجودة في ظروف غير ملائمة لوضع العينة في مكانها بالطيف. وهذا يشمل على سبيل المثال الدراسات **البيولوجية الحية Invivo**
- يمكن استخدام هذا المحس للدراسة في الظروف التي يطلق عليها الظروف المعادية للطيف - Spectroscopically Hostile Environments - وهذه تشمل، على سبيل المثال، المواد الحارقة والمواد القابلة لتفجير أو السامة أو المشعة، وتحتاج مثل هذه المواد إلى احتياطات خاصة عند التعامل معها. ويمكن أيضاً استخدام محس الألياف البصرية لمتابعة التفاعلات في الوحدات الكيميائية في وحدات التصنيع وفي التجارب نصف الصناعية.

- 4- العينات التي لا يمكن وضعها في المطياف، وهذه على وجه الخصوص، العينات التي تحتاج إلى ضغط مرتفع أو حرارة عالية أو تكون في ظروف كيميائية ضارة. بالإضافة يمكن استخدام أكثر من محس للألياف البصرية في مطياف واحد.
- 5- فحص ومراقبة الأنظمة البيولوجية الحية.
- 6- التحكم في العمليات الكيميائية.

الطرق التجريبية Experimental Techniques

١:٤ تحضير العينات Sample preparation

- عندما نريد تحليل عينة باستخدام مطياف الأشعة فوق البنفسجية أو المرئية ينبغي أن نأخذ في الاعتبار:
 - ١ طريقة تحضير العينة
 - ٢ ظروف قياس المحلول
 - ٣ بارامترات المطياف الواجب استعمالها للقياس

يجب أن تفصل المادة المراد تحليلها وتحول إلى مادة قوية الامتصاص تمتلك أشرطة امتصاص مميزة في منطقة القياس المتاحة. ولابد أن تكون المادة مستقرة ولا تتأثر بظروف المحلول. ينبغي أن لا يوجد تداخل مع المكونات الأخرى الموجودة في المحلول. والنظام لابد أن يتبع قانون بير في مدى واسع من التركيزات، ويجب أن تكون العلاقة الخطية ذات تكرار متطابق Reproducible وحساسة لأي تغيرات صغيرة في خصائص الجهاز.

تحضير المحاليل، المذيبات، الخلايا

Solution Preparation, Solvents and Cells

المعاجلات المناسبة للحصول على محلول للعينة المراد تعينها تحددها طبيعة العينة، المكون المراد تعينه، ونوعيات المركبات الأخرى الموجودة، الدقة المطلوبة والزمن الملائم. نفرض أن لدينا محلولاً للمكون الماصل، الامتصاص يكون إما خاصية للمحلول الأصلي أو مشتق كيميائي لهذا المحلول.

الاستقرار والذوبان Stability and Solubility

لكي تكون المادة المراد تحليلها مناسبة لليقاس في منطقة الطيف فوق البنفسجى والمريء ينبغي أن تتوافر في محلول المراد قياسه الخصائص التالية:

أ- يكون المركب المراد تحليله مستقرًا **Stable** لفترة كافية تسمح لإجراء قياسات دقيقة. من الواضح أنه إذا تغير الامتصاص عند إجراء القياسات فإن النتائج تكون غير دقيقة. وينشأ عدم الاستقرار نتيجة عدة عوامل مثل التأكسد من الهواء، التحلل الفوتوكيميائي أو نتيجة لظروف محلول مثل المذيب، الرقم الهيدروجيني **pH** والحرارة.

ب- لا تكون مواد غروية أو مواد غير ذاتية نتيجة التمييز **Hydrolysis** البطيء أو أي نوع آخر من التفاعل مع المذيب.

التفاعلات التي تؤدي إلى أنظمة غروية أو معلقات من الصعب التحكم فيها وتكون قابلة لتكوين إلكتروليت **Electrolyte** ومكونات أخرى. الإضافات التي تساعد على الاستقرار مثل الأجاري **Agar** والجلاكتين تكون كافية جزئياً.

التأثير الرئيسي لوجود الغرويات أو مواد معلقة هو زيادة واضحة في الامتصاص نتيجة تشتت الضوء وحيث إن هذا يعتمد على الطول الموجي، فالتأثير يكون أكثر وضوحاً في حالة الأشعة فوق البنفسجية (يعنى أقل من 300 nm) عن الأطوال الموجية الأعلى في منطقة الضوء المريء (أعلى من 500 nm).

اختيار المذيب Choice of Solvent

ينبغي أن يتميز المذيب بالخصائص التالية:

- أ- قدرة إذابة عالية.
- ب- تفاعل مستقر مع العينة الماصة.

ومن الناحية البصرية لابد أن يكون المذيب ذو نفاذية عالية في منطقة القياس ويكون

نقياً.

والماء هو أكثر المذيبات نفاذية وشائع الاستخدام للمواد القابلة للذوبان فيه ولكن لسوء الحظ فإن جزءاً صغيراً فقط من المواد العضوية يذوب في الماء وفي هذه الحالة تكون في حاجة إلى المذيبات العضوية. والصعوبة التي يمكن أن تقابلها من الناحية العملية في حالة استخدام الماء في الخلايا المغلقة هي تكوين فقاعات هواء وينشأ عن ذلك خطأ في القياس بسبب تشتت الضوء المار بالخلية. الطريقة المثلى هي استخدام مياه مغلية حديثاً (في حينه) للتخلص من تلك الفقاعات. الماء المقطر أو غير المؤين **Deionized** يكون ذو نقاوة كافية، لكن الماء المخزون في أوعية بلاستيكية قد يحتوى على بعض الشوائب التي تقتضي الأشعة فوق البنفسجية.

الكحوليات (ميثanol، إيثانول، بروبان **Propane-ol**) لديها قدرة عالية على الإذابة وشفافية كافية في منطقة الأشعة فوق البنفسجية ذات التردد المنخفض. كما أن الهيكسان والسيكلوهيكسان هما أيضاً شفافية كافية في منطقة الأشعة فوق البنفسجية ولكن يجب تنقيتها من البيرين قبل الاستعمال (بتمريرها على عمود من السيليكا أو هزها **Shaking**). بحمض الكربوريك والبدائل هي استخدام مذيبات نقية.

المذيبات مثل: الميثان ثلاثي الكلور **Trichloromethane**, الميثان رباعي الكلور **Tetrachloromethane**, داي إثيل إيثر **Diethyl Ether** داي بيوتيل **Carbitol**, **Dibutyl Carbitol**, هي شائعة الاستخدام في تجارب استخلاصات المذيبات، وبالذات في معقدات المعادن، لكن شفافيتها محدودة في منطقة الأشعة فوق البنفسجية الأقل من **300nm**. داي إثيل إيثر هو أيضاً غير مناسب لأن لديه تطاير عالٍ. حد الشفافية **Cut-Off** الفعلي للمذيبات في المنطقة فوق البنفسجية موضح بالجدول (29).

جدول (29) : حد امتصاص المذيبات.

المذيب	الطول الموجي بالنانومتر
هيكسان	199
هيتان	200
إيزو-كتان	202
دای إثيل إيشر	205
إيثانول	207
بروبين - 01-2	209
ميثانول	210
سيكلو هيكسان	212
إستونيترييل	213
دابوكسان	216
دای كلوروميثان	233
تترا هييدروفوران	238
تراي كلوروميثان	247
تراكيلوروميثان	257
دای ميشيل سلفوكسيد	270
دای ميشيل فورماميد	271
بترین	280
بيريدين	306
بروبانون	331

خلية العينة Sample Cells

كما أشرنا من قبل تصنع خلايا المنطقة المرئية من الزجاج (أو من بلاستيك شفاف في حالة قياس الحاليل المائية). ولكن بالنسبة للقياس في منطقة الأشعة فوق البنفسجية أقل من 330 nm يستخدم الكوارتز أو السيليكا المنصهرة إذا لزم الأمر وتصنف الخلايا حسب نوعها، المادة المصووعة منها، طول المسار الضوئي وأبعادها. ويمكن تقسيم هذه الخلايا إلى:

- 1- خلايا عينات Sampling Cells
- 2- خلايا تدفق Flow Cells
- 3- خلايا مستطيلة Rectangular Cells

خلايا العينات مزودة بأنابيب بحيث تملأ وتفرغ بالضغط أو التفريغ دون رفعها من الجهاز. عادة لابد من تفريغها كاملاً قبل إعادة ملئها. وهذا النوع من الخلايا يستخدم في الغالب عندما يراد تحليل عدد كبير من العينات المماثلة المحتوية على محايد مستقرة. بعض الأجهزة بها قطع معينة لملأ وتفريغ الخلايا أوتوماتيكياً. وخلايا التدفق Flowcells تستخدم في عمليات الانسياب المستمر وتصمم بحيث أن كل عينة تخل بالكامل محل السابقة. وتستخدم في حالة العينات المتغيرة باستمرار، كما في وحدة الكروماتوجراف hplc من نوع Auto Analyses. الخلايا المستطيلة Rectangular هي خلايا بسيطة تملأ وتفرغ يدوياً، ويمكن رفعها أو عدم رفعها من الجهاز عند إعادة ملئها. والخلية الشائعة 10 mm هي من هذا النوع.

2:4 قانون بير-لامبرت The Beer-Lambert Law

يعد قياس امتصاص الجموعات الكيميائية في المحلول للأشعة فوق البنفسجية والمرئية، من أهم الطرق الواسعة الاستخدام في التحاليل الكمية المستخدمة في معامل التحاليل. وأساسيات هذه القياسات هي:

- 1 ينبعي أن تكون الجموعات الكيميائية الماصة موجودة بكميات مناسبة.
- 2 اختيار الطول الموجي المناسب لكي تحصل على القياسات الدقيقة للمجموعات الكيميائية الماصة.
- 3 تعين النسبة بين شدة الأشعة المارة خلال سمك معين للمحلول المحتوى على الجموعات الكيميائية المراد تحليلها وشدة نفس حزمة الأشعة النافذة من نفس المذيب خلال خلية الإسناد Reference Cell.

عندما تنفذ الأشعة من المحلول تكون شدة الأشعة النافذة I_0 . وشدة الأشعة النافذة من المذيب النقبي I .

تعرف نسبة شدة الأشعة النافذة من خلية العينة إلى شدة الأشعة النافذة من خلية المذيب $(T = I / I_0)$ باللفاذيّة (Transmittance).

$$\text{Transmittance (T)} = I / I_0$$

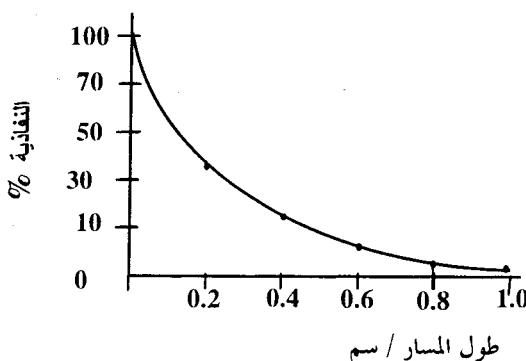
وفي أغلب الأحوال تفاصيل T % بدلاً من T لأن المطيف يعابر على هذا الأساس

$$\% T = 100 T = 100 I / I_0$$

والعلاقة بين T % وسمك المحلول موضحة بالشكل (57). وللحصول على علاقة خطية ينبغي الحصول على دالة لوغارitmية للنهاذية ومن ذلك نحصل على تعريف الامتصاصية Absorbance A كما يلى:

$$A = \log I_0 / I = \log (1 / T)$$

$$A = \log (100 / \% T)$$



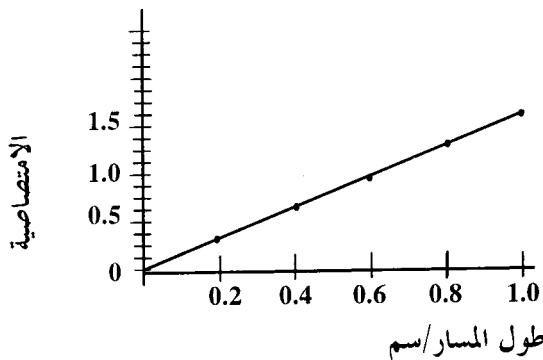
شكل (57) : العلاقة بين % T وسمك العينة.

وتكون العلاقة بين A وسمك العينة خطية كما في الشكل (58).

المعاجلة السابقة تكون في حالة تركيز ثابت للمحلول ولكن قانون بير ينص على أن الامتصاصية تعتمد على كمية الجموعات الكيميائية الماصة في مسار الضوء خلال الخلية مما يعني أن الامتصاص يتأثر بكل من التركيز C والسمك l وقانون لامبيرت وبير (1760 و1852م على التوالي) يطبقان بدقة فقط للضوء وحيد الطول الموجي (طول موجي واحد) ويعتمد على تجانس النظام الماصل (المحلول أو الجامد الماء من خلاله الضوء). ويمكن ضم قانوني لامبيرت - بير في قانون واحد بسيط كما يلى:

$$A = acI$$

حيث a ثابت النسب و يعرف Absorptivity معامل الامتصاص. ومعامل الامتصاص ثابت لمركب معين في مذيب معين عند طول موجي معين، ولكن يمكن أن يأخذ قيمًا عدديًا مختلفة حسب الوحدات المستخدمة.



شكل (58) : العلاقة بين الامتصاصية A و سمك العينة.

وعندما يكون التركيز c بالمول لكل لتر و سلك الخلية بالستيمتر يسمى معامل الامتصاص المolarی ويعبر عنه بالرمز E أي أن تصبح A :

$$A = \epsilon cl$$

وإذا كان الوزن الجزيئي للمركب غير معروف فلا يمكن حساب E ، في هذه الحالة يكون التعبير المناسب $A = acl$ حيث يكون التركيز بالجرام لكل لتر (gl^{-1})، وكان التعبير المستخدم قد يما هو $E^{1\%}_{1\text{cm}}$ أي $E^{1\%}_{1\text{cm}} = A / cl$ واحد سنتيمتر واحد في المائة، وتعرف كالتالي:

$$E^{1\%}_{1\text{cm}} = A / cl$$

حيث c في هذه الحالة التركيز $\text{Cm}^3 / 100 \text{ g}$ وبناء على ذلك فإن :

$$\epsilon = 10^{-1} \times E^{1\%}_{1\text{cm}} \times M_r$$

حيث M_r هي الوزن الجزيئي للمركب أو Relative Molecular Mass

ولكي يمكن تطبيق قانون بير لتعيين تركيز مركب من طيف امتصاصه يتحتم أن يكون لدينا سمك العينة وتعين قيمة معامل الامتصاص باستخدام سلسلة من العينات

المعروف تركيزها. وطبقاً لقانون بير تغير شدة الامتصاص خطياً مع التركيز، ولكن في كثير من الحالات لا تتحقق هذه العلاقة، فمثلاً تغيير التركيز يمكن أن ينشأ عنه تغير في طبيعة نوع الجزيئات الماصة أو يتسبب في حدوث تفاعل بين هذه الجزيئات وخصوصاً عند التركيزات العالية. في حالة التركيزات العالية يتغير معامل الامتصاص نتيجة التجاذب الإلكتروني-ستاتيكي بين الجزيئات. ويتحقق قانون بير فقط عندما يكون الضوء أحادي الطول الموجي لأن قيمة معامل الامتصاص لا يكون دقيقاً إلا إذا كان الضوء أحادي الطول الموجي. وتشتت الضوء أو انعكاسه من سطح الخلايا يؤثر كثيراً على هذه العلاقة وينبغي تفادى حدوث تشتيت أو انعكاس للضوء الساقط على العينة.

ينبغي أولاً عند تطبيق هذا القانون البسيط لتعيين نوع المكون الكيميائي، وتركيزه في محلول غير معروف، عمل منحنى عيارياً للامتصاصية مقابل تركيز المكون الكيميائي في محلول باستخدام محاليل قياسية بتركيزات معروفة للمكون الكيميائي. من هذا المنحنى يمكن تعيين امتصاصية المكون الكيميائي (A) وتعيين التركيز.

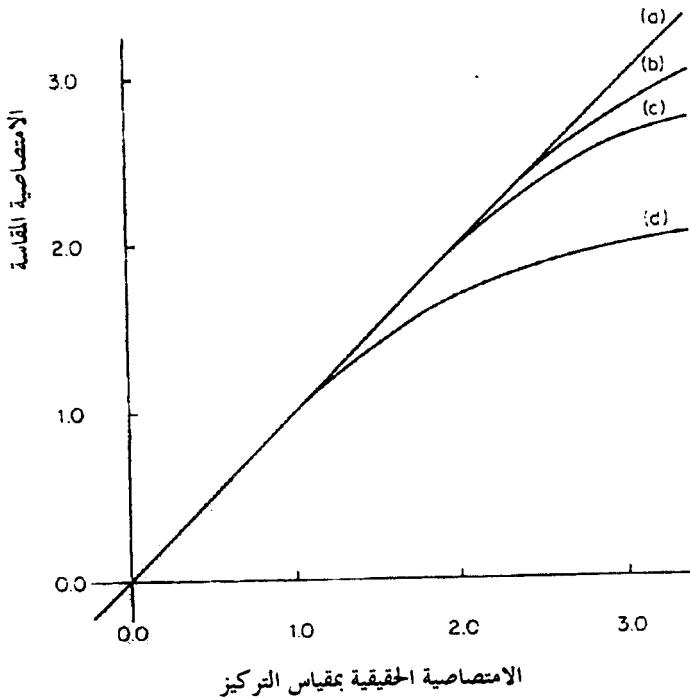
ونستخلص مما سبق أنه لكي يتحقق قانون بير - لامبرت الذي ينص على: تتناسب امتصاصية محلول تناوباً طردياً مع طول المسار وتركيز المجموعة الماصة، يجب أن يتحقق الآتي:

أ- يكون محلول متتجانس التركيب.

ب- يستخدم ضوء وحيد الطول الموجي.

ج- يكون تركيز المجموعة الماصة منخفضاً.

ولكن من الناحية العملية لا تصل إلى التناوب الخطى وتكون منحنيات المعايرة غير خطية، ويكون الانحراف عن الخط المستقيم كبيراً عند التركيزات العالية، كما هو موضح في الشكل (59).



شكل (59) : الانحراف عن قانون بير

عدم تجانس التركيب مشكلة سهلة يمكن التغلب عليها ولن نعرض لها في مناقشتنا.
يوجد ثلاثة عوامل سوف نأخذها في الاعتبار وهي:

-1- تأثير التركيز والرقم الميدريوجيني

Effect of Concentration and PH

لا يوجد تأثير يذكر للتركيز إذا كان أقل من 0.01 mol dm^{-3} أما في حالة التركيز الأعلى من ذلك، يكون لتغير معامل الانكسار، وتأثير التفاعلات بين الجزيئات والمجموعات الأيونية على توزيع شحنة الجموعات الماصة، تأثيراً واضحاً على معامل الامتصاص وهكذا يؤدي إلى انحرافات موجبة أو سالبة في العلاقة الخطية. ومن المهم أن نضع في أذهاننا أيضاً تأثير تغير PH على الاتزان الكيميائي والذي بدوره يؤثر على معامل الامتصاص.

2- الجهاز وعرض الشريط الطيفي

Instrument and Spectral Band Width

العمل المثالي لوحدة فصل الأطوال الموجية في المطياف هو اختيار أشعة وحيدة الطول الموجي في مدى معين، ولكن عملياً هذا لا يتحقق وبدلاً من اختيار طول موجي واحد فإن الشعاع المار يكون له قيم مختلفة على جانبي القيمة المطلوبة وعرض شريط الجهاز يقابل عرض الشريط النافذ عند منتصف القيمة العظمى للنفاذية. مقدار عرض شريط الجهاز المتبقى بالجهاز يمكن أن يؤثر على مستوى التشويش Noise Level وقوة التحليل الطيفي والامتصاصية. ويعتبر التأثير على الامتصاصية هو أهم العوامل في التحليل الكمي. والتأثير هو دالة ل نسبة عرض شريط الجهاز إلى عرض الشريط الطيفي للعينة التي يتم قياسها. القيم المثلثى للتأثير على قيم الامتصاصية هي:

1.5	1.0	.5	.25	.1	$\frac{\text{عرض شريط الجهاز}}{\text{عرض شريط العينة}}$	النسبة :
0.55	0.66	0.87	0.96	1.0	معامل الامتصاصية	

هذا الجدول يوضح أنه لأي عرض لشريط الجهاز، يكون التأثير أكثر وضوها في حالة المواد التي تمتلك أشرطة امتصاص حادة في منطقة الضوء المرئي وفوق البنفسجي(على سبيل المثال البترین ومشتقاته). والبيانات تبين أيضاً أن عرض شريط الجهاز يحتاج إلى أن يكون أقل $\times 10$ (10 مرات) من عرض الشريط الطيفي للعينة المراد قياسها، إذا كانت نرحب في الحصول على قيم دقيقة للامتصاصية. وهذا مهم جداً لأنه إذا كانت النسبة(عرض شريط الجهاز/عرض شريط العينة) لا تقل عن 0.1 فإن قانون بير-لامبرت لن يتحقق وسيحدث انحراف سالب. القياسات التي تتم على الجانب المائل لشريط الامتصاص ستتأثر أكثر بعرض شريط الجهاز الأكبر نسبياً.

3- الشعاع الشارد Stray Radiation

عند وضع وحدة فصل الأطوال الموجية لتمرير أشعة ذات طول موجي معين فإننا نرحب في منع الأشعة في المدى الأعلى أو الأقل من الطول الموجي من الوصول إلى

الكافش. إذا كان الجهاز عند مستوى ضوء شارد 0.1% فإنه يمكننا فقط إيقاف 99.9% من الشعاع غير المرغوب فيه من الوصول إلى الكافش. والمعادلة التي تربط الامتصاصية والنسبة المئوية للنفاذية (%) T هي:

$$A = \log \frac{100}{\%T}$$

إذا اعتبرنا أن S هي الضوء الشارد % تصبح المعادلة السابقة كالتالي:

$$A = \log \left\{ \frac{100+S}{\%T+S} \right\}$$

هذا يعني أن قيم الامتصاصية تنخفض بوجود الضوء الشارد وأن مقدار الانخفاض يصبح أكثر فاعلية عند القيم العالية لامتصاصية ويظهر هذا في شكل (59) الذي يبين الانحراف السالب الظاهري عن قانون بير_لامبرت نتيجة للشعاع الشارد. ويتبين من الشكل أن:

$$S = 0.05\% \quad (b) \quad S = 0\% \quad (a)$$

$$S = 1\% \quad (d) \quad S = 0.1\% \quad (c)$$

تحضير محليل قياسية (عيارية)

Preparation of Standard Solutions

نبدأ أولاً بتحضير مخزون من المحلول ياذبة كمية من المادة (ولتكن 100 مليجرام) في المذيب المناسب (نعتبره الماء) وليكن حجم المذيب 250 cm^3 في قارورة مدرجة. نحضر سلسلة من المحلول القياسية بتخفيف المحلول المخفف بالطريقة التالية:

E	D	C	B	A	المحلول
10	8	6	4	2	حجم المخزون
50	50	50	50	50	الحجم النهائي للمحلول المخفف

بداية نحسب تركيز المحلول المخزون mg dm^{-3}

$$0.1 \text{ جرام من المادة في } \text{cm}^3 = 250 \text{ cm}^3$$

$$0.100 \times 4 = 0.400 \text{ g dm}^{-3}$$

$$0.400 \times 1000 = 400 \text{ mg dm}^{-3}$$

$800/50 = 400 \times 2/50 = 50 \text{ cm}^3$ المخففة إلى 2 cm^3 بالنسبة للمحاليل

$$16 \text{ mg dm}^{-3} =$$

إذا كمية المادة في المحاليل هي:

E	D	C	B	A	المحاليل
80	64	48	32	16	mg . dm ⁻³

3:4 التحليل الكمي Quantitative Analysis

يعتبر الطيف فوق البنفسجي والمرئي طريقة تحليلية كمية وهذه الطريقة مبنية على أساس أن المادة تحقق قانون بير في مدى التركيزات المطلوب دراستها، وقد ذكرنا أنه ينبغي أولاً عمل منحني عياري بين لوغاريتم النفاذية أو الامتصاصية مقابل التركيز المولاري وتعيين تركيز المركبات غير المعروفة بإيجاد التركيز المقابل للامتصاصية المقاسة أو النفاذية المقاسة للعينة المجهولة.

حيث إن $I c = A$ عند الطول الموجي λ تكون الامتصاصية 'A' عند الطول

الموجي 'λ' هي:

$$A' = \epsilon'_1 c_1 I + \epsilon'_2 c_2 I$$

عند طول موجي آخر "λ" تكون الامتصاصية "A"

$$A'' = \epsilon''_1 c_1 I + \epsilon''_2 c_2 I$$

حيث 'A' و "A" تمثلان الامتصاصية عند الطول الموجي 'λ' و "λ" على التوالي و ϵ'_1 و ϵ''_1 تمثلان معامل الامتصاص المولاري عند 'λ' و "λ" على التوالي. والتقييم 1 و 2 يشيران إلى مادتين في الخليط و 1 تمثل سمك الخلية الداخلي. وبختار طولان موجيان 'λ' و "λ" بحيث تكون النسبة $\frac{\epsilon''_2}{\epsilon'_1}$ / $\frac{\epsilon''_1}{\epsilon'_2}$ في حالة عظمى وفي الحالة الثانية تكون $\frac{\epsilon''_2}{\epsilon'_1}$ / $\frac{\epsilon''_1}{\epsilon'_2}$ صفرى . تصبح تركيزات المكونين الكيميائيين في الخليط كما يلي:

$$c_1 = - (\epsilon''_2 A' - \epsilon'_2 A'') / I (\epsilon''_1 \epsilon'_2 - \epsilon'_1 \epsilon''_2)$$

$$c_2 = - (\epsilon''_1 A' - \epsilon'_1 A'') / I (\epsilon''_1 \epsilon'_2 - \epsilon'_1 \epsilon''_2)$$

ويمكن تطبيق هذه الطريقة على المخلوط متعدد المكونات.

الشروط الازمة لتحقيق هذه الطريقة هي: امتصاصية المكونات في الخليط تكون مجمعة (مضافة) Additive، كل مكون يجب أن يحقق قانون بير عند كل الأطوال الموجية للقياس.

عدد الأطوال الموجية المستخدمة في التحاليل يجب على الأقل أن تساوى عدد المكونات، فمثلا: 3 أطوال موجية لثلاثة مكونات، عدد n طول موجي لعدد مكونات n .

بعد تحقيق هذه الشروط تكون ثلاث معادلات ونحلها بالطرق السابقة في حالة المخالفط الثانية

$$A' = \epsilon'_1 c_1 l + \epsilon'_2 c_2 l + \epsilon'_3 c_3 l$$

$$A'' = \epsilon''_1 c_1 l + \epsilon''_2 c_2 l + \epsilon''_3 c_3 l$$

$$A''' = \epsilon'''_1 c_1 l + \epsilon'''_2 c_2 l + \epsilon'''_3 c_3 l$$

حيث إن طول المسار واحد فيمكن إلقاء هذا المقدار وأيضاً

$$c_1 + c_2 + c_3 = 1$$

$$\% c_1 = c_1 (100) / c_1 + c_2 + c_3$$

$$\% c_1 = A' / \epsilon' (100) / A' / \epsilon' + A'' / \epsilon'' + A''' / \epsilon'''$$

حيث إن ϵ معروفة لكل مركب ويمكن قياس الامتصاصية، فيمكن تعين تركيز المركبات الثلاثة.

مثال (1):

احسب ما يلي:

- أ- قيمة الامتصاصية A لسائل ينفذ 12% من الأشعة الساقطة عليه.
- ب- النسبة المئوية للأشعة النافذة خلول قيمة A (absorbance) له 0.55.
- ج- أوجد قيمة الامتصاصية (absorbance) لسائل تركيزه $0.0007 \text{ mol dm}^{-3}$ وسمك الخلية 2cm ومعامل الامتصاص المolarی $.650 \text{ dm}^3 \text{ mol}^{-1} \text{ cm}^{-1}$

الحل :

$$A = \log \frac{1}{T} = \log \frac{I_0}{I} = \epsilon cl \quad -\text{أ}$$

$$A = \log \frac{100}{12} = \log 8.333 = 0.92$$

$$\frac{\log 100}{l} = \log 3.548 = \frac{\log 100}{I} = 0.55$$

$$I = \frac{100}{3.548} = 28\% \quad -\text{ب}$$

$$A = 650 \times 0.00070 \times 2 = 0.91 \quad -\text{ج}$$

مثال (2) :

احسب التركيز بوحدات mg dm^{-3} محلول كل من المركبين A, B والسمك يساوي .1cm

A	ϵ	Mr	المركب
0.10	1000	250	A
0.1	100 000	250	B

الحل :

المركب A

$$A = \epsilon cl \quad \therefore C = \frac{A}{\epsilon l}$$

$$C = \frac{0.1}{1000 \times 1} = 1 \times 10^{-4} \text{ mol dm}^{-3}$$

$$\therefore C = 250 \times 10^{-4} \text{ g dm}^{-3} = 25 \text{ mg dm}^{-3}$$

المركب B

$$C = \frac{0.1}{100000 \times 1} = 1 \times 10^{-6} \text{ mol dm}^{-3} = 250 \times 10^{-6} \text{ g dm}^{-3} \\ = 25 \times 10^{-2} \text{ mg dm}^{-3}$$

من الواضح أنه كلما زاد معامل الامتصاص المolarى قل التركيز.

مثال(3):

الطول الموجي λ_{\max} لمركب $\beta\text{-}\alpha\text{-کيتون}$ غير مشع وزنه الجزيئي 110 يساوي $\epsilon_{\max}=10000$ ، الامتصاصية $A_{\max}=215\text{nm}$ مخلول هذا الكيتون تساوى $A=2.0$ في خلية سماكة 1mm . احسب تركيز الكيتون في المخلول معبرا عنه باجرام لكل لتر gl^{-1} .

الحل

$$A = \epsilon cl$$

$$c = A / \epsilon l = 2 \times 10000 \times 1 = 2 \times 10^{-4} \text{ mol l}^{-1}$$

حيث c التركيز مول / لتر

وحيث إن الكتلة الجزيئية النسبية = 110

فيتمكن التعبير عن التركيز كالتالي:

$$2 \times 110 \times 10^{-4} = 2.2 \times 10^{-2} \text{ gl}^{-1}$$

مثال(4):

المجدول المبين يحتوي على سك الخلية والنفاذية في المائة % ، أوجد قيمة شدة الامتصاص (absorbance) ، وارسم العلاقة بينها وبين سك العينة.

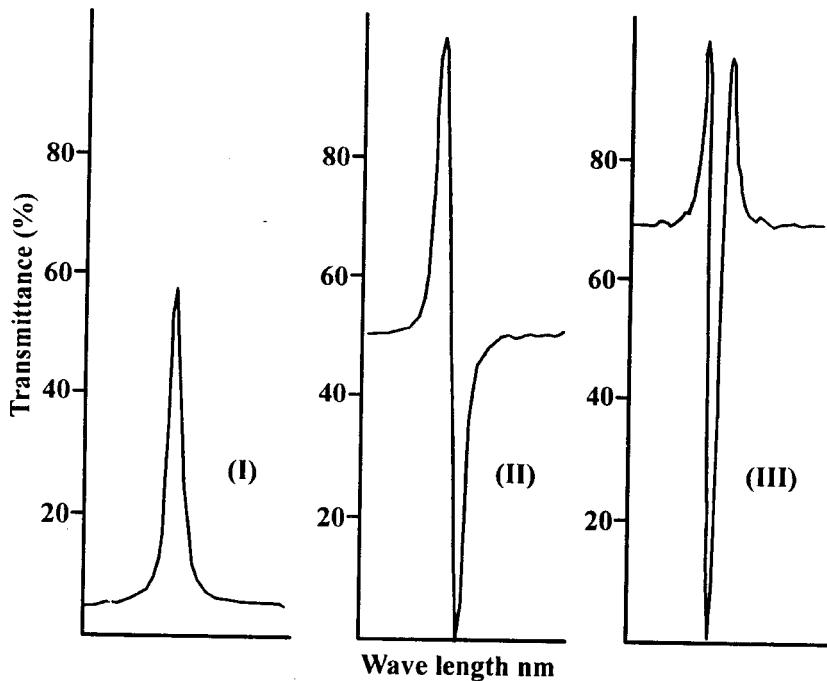
السمك	الفاذية %	$T = \frac{I}{I_0}$
1.0	0.8	0.6
3.125	6.25	12.5
$\frac{3.125}{100}$	$\frac{6.25}{100}$	$\frac{12.5}{100}$
32	16	8
0.2	25	50
0	50	100
4	2	1

الحل :

العلاقة خطية وتحقق قانون بير.

4:4 الاشتقاء وفصل الأشرطة المترابطة Derivative and Deconvolution

تستخدم طريقة الاشتقاء في حالة الأطيف المعقّدة وخصوصاً في حالة دراسة أطيف المخالط حيث تترافق أشرطة المكونات المختلفة للخلط والقريبة جداً من بعضها لتكون شريطاً واحداً عريضاً. لذلك تستخدم المشقة الأولى لفصل الأشرطة المترابطة. يوضح الشكل (60) الطيف الذي تسجله معظم أجهزة الطيف ويمكن تغيير هذا الطيف بشكل آخر وذلك بتسجيل مشقة المنحنى الطيفي. وتعرف مشقة المنحنى هي هذا المنحنى عند نقطة معينة، وطبقاً لحساب التفاضل تكون مشقة المنحنى الطيفي هي $\frac{dA}{d\lambda}$ حيث A الامتصاصية. ويكون الطيف المسجل للمشقة عبارة عن علاقة بين الميل $\frac{dA}{d\lambda}$ و λ والمشقة الأولى (First derivation) للطيف الأصلي (Original) موضحة بالشكل (60).



شكل (60) : الاشتقاء الأول والثاني لطيف معدّ.

بالرغم من أن الطيف المشتق يبدو معقدا إلا أن له ميزات عديدة عن الطيف المسجل مباشرة. وأول هذه الميزات أنه يوضح بدقة مركز قمة كل امتصاص، حيث يكون مركز الامتصاص في الطيف الأصلي أفقى، أي أن $0 = \frac{dA}{d\lambda}$ ، ويعرف المركز بتناطع المنحنى المشتق مع المحور السيني. وميزة أخرى تتعلق بأسباب التجهيز حيث يكون من الأفضل دائما حساب شدة امتصاص الشريط من المنحنى المشتق وليس من المنحنى المسجل مباشرة. في الطيف العادي نرسم العلاقة بين الامتصاصية Absorbance والطول الموجي، أما في حالة الاشتراق نرسم العلاقة بين معدل تغير الامتصاصية $\frac{dA}{d\lambda}$ والطول الموجي λ .

يمكن كذلك حساب ورسم المشتقة الثانية (Second derivative) للمنحنى وهذه تزيد من حدة الأشرطة وفصل الأشرطة المتراكبة كما في الشكل (60).

المشتقة $dA / d\lambda$ عند أي نقطة هي مقياس معدل تغير A بالنسبة للطول الموجي λ أو ميل المنحنى عند هذه النقطة. وحساب الطيف المشتق من الامتصاصية عند قيم من λ تفصلاً مسافات متساوية يمكن الحصول عليه من حساب الفرق بين الامتصاصية عند أطوال موجية متقارنة. طيف المشتقة الأولى تظهر قمة عندما يصل الميل المتوجه إلى أعلى في الطيف الأصلي إلى أقصى قيمة، ويظهر قاع Trough عندما يصل الميل المتوجه إلى أسفل في الطيف الأصلي إلى قيمة عظمى وتكون قيمة المشتقة صفرًا عند أي قيمة في الطيف الأصلي. ويظهر طيف المشتقة الثانية $\frac{d^2A}{d\lambda^2}$ قمماً وقيعاً تقابل نقط ذات أقصى اخناء في الطيف الأصلي، وعلى وجه الخصوص تظهر قاع مقابل كل قمة في الطيف الأصلي.

تستخدم طريقة فصل الأشرطة المتراكبة لتحليل الأشرطة العريضة إلى أشرطة ضيقة وبذلك يمكن تبيين ملامح الأشرطة القريبة جداً من بعضها، عندما يأن هذه الطريقة لا تستلزم تغيير قوة تحليل الجهاز وإنما تحتاج إلى زيادة القدرة على اشتراق الأشرطة differentiation.

5:4 بعض تطبيقات الأشعة فوق البنفسجية

Some Applications of UV Spectroscopy

- 1. تعين قوة الرابطة الهيدروجينية

Determination of Hydrogen Bond Strength

ذكرنا في الفصل الثاني أن ترابط جزيئات المذيب بجزئيات المذاب خلال الرابطة الهيدروجينية يؤثر تأثيراً قوياً على الخصائص الطيفية للمذاب. وقد وضمنا حين ذاك أن الطول الموجي λ_{\max} للانتقال $n-\pi^*$ لمركيبات الكربونيل يعتمد على نوع المذيب. فمثلاً عند إذابة مركيبات كربونيل في مذيب قطبي مثل الماء، تتكون رابطة هيدروجينية بين المذيب وإلكترونات n لأكسجين الكربونيل. مثل هذا الترابط يقلل طاقة المدار n في الحالة الأرضية بمقدار يكفي قوة الرابطة الهيدروجينية. من ناحية أخرى فإن جزيئات الأسيتون في محلول الهيكسان (مذيب غير قطبي) تكون رابطة هيدروجينية مع جزيئات المذيب سواء في الحالة الأرضية أو في الحالة المثارة. نفرض أن طاقة الحالة الأرضية للأسيتون هي E_{g1} وطاقة الحالة المثارة له هي E_{e1} . تكون طاقة الإثارة أو طاقة الأشعة فوق البنفسجية المتصدة هي:

$$\Delta E_1 = E_{e1} - E_{g1}$$

أما إذا تم القياسات في مذيب قطبي مثل الماء تكون هذه الطاقة هي

$$\Delta E_2 = E_{e2} - E_{g2}$$

وسوف تكون E_{g2} أقل من E_{g1} بمقدار يكفي تقريباً درجة الترابط الهيدروجيني جزيئات الأسيتون مع الماء في الحالة الأرضية و $E_{e1} = E_{e2}$ لعدم وجود ترابط هيدروجيني مع حالة المثارة، وعلى ذلك الأساس فإن $\Delta E_2 > \Delta E_1$ ، والزيادة في الطاقة مطلوبة لكي يتم الانتقال $n-\pi^*$ عند إذابة الأسيتون في الماء أكثر من إذابته في الهيكسان.

في حالة الانتقالات $\pi-\pi^*$ في مركيبات الكربونيل في المذيبات القطبية تتكون رابطة هيدروجينية مع الحالة المثارة. في المذيبات القطبية يميل هذا الترابط الهيدروجيني إلى خفض طاقة الحالة المثارة والانتقال $\pi-\pi^*$ ، وهذا لا يحدث في حالة المذيبات غير القطبية. ونتيجة

هذا الانخفاض في طاقة الحالة المثارة، تحدث إزاحة حماء للأشرطة والانتقالات $\pi^* - \pi$ كلما زادت قطبية المذيب. وقد استخدمت هذه الإزاحة الناتجة عن المذيبات القطبية في تعين قوة الرابطة الهيدروجينية.

2- دراسة التفاعلات الكيميائية

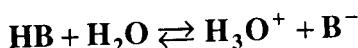
Study of chemical Reactions

تستخدم مطيافية الأشعة فوق البنفسجية على نطاق واسع في تعين معدل الثوابت، ثوابت الاتزان، ثوابت تفكك الحامض - القاعدة للتفاعلات الكيميائية، والمعلومات عن هذا النوع من الثوابت تفيد كثيراً في دراسة التركيب أو ميكانيكية التفاعل للمركبات العضوية.

أ- ثابت تفكك الحامض-القاعدة

Acid-Base Dissociation Constant

يمكن وصف تفكك الحامض HB في الماء بالمعادلة التالية حيث B^- هي القاعدة الخاصة به



قاعدة تأثير الكتلة تعطى حالة الاتزان التالية:

$$K_a = \frac{c_{B^-}}{c_{HB}} \cdot c_{H_3O^+}$$

وبأخذ اللوغاريتم السالب لهذه المعادلة نحصل على:

$$-\log K_a = -\log c_{H_3O^+} - \log \frac{c_{B^-}}{c_{HB}}$$

$$PK_a = PH + \log \frac{c_{B^-}}{c_{HB}}$$

في حالة تحقيق قانون بير-لامبرت يمكن أن يحل

$$\frac{A - A_{B^-}}{A_{HB} - A}$$

محل

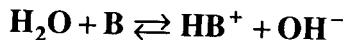
$$\frac{c_{HB}}{c_{\bar{B}}}$$

حيث A هي امتصاصية الخليط في حالة الاتزان.

من ذلك نحصل على:

$$PK_a = PH + \log \frac{A - A_{\bar{B}}}{A_{HB} - A}$$

يمكن الحصول على معادلة مشابهة في حالة القاعدة



$$PK_a = PH + \log \frac{A_B - A}{A - A_{HB^+}}$$

ويمكن حساب الثوابت PK وتعيينها لعديد من قيم PH القريبة من PK_a.

بــ ثوابت المعدل Rate Constants

يستخدم طيف الأشعة فوق البنفسجية والمرئية أيضاً لمتابعة التفاعل للمواد التي تقتضي في هذه المنطقة لتعيين المعدل الذي يظهر أو يختفي عنده شريط امتصاص معين أثناء التفاعل. وهذه الطريقة تتطلب أن يسجل الطيف بصفة مستمرة تركيز الجموعات الماصة كدالة للوقت، مع تثبيت الطول الموجي عند القيمة المطلوبة ويكون التسجيل بمعدل ثابت.

جــ ثابت الاتزان Equilibrium Constant

تستخدم مطيافية الأشعة فوق البنفسجية والمرئية أيضاً لتعيين ثوابت الاتزان للعديد من التفاعلات. الطريقة المستخدمة تشبه الطريقة المستخدمة لتعيين ثوابت المعدل السابقة.

6:4 مجالات التحليل بمطيافية الأشعة فوق البنفسجية والمرئية Scope of Analysis by UV/Vis Spectrometer

مطيافية الأشعة فوق البنفسجية والمرئية تعتبر من أهم الوسائل واسعة الاستخدام في مجال التحاليل الكيميائية والبيولوجية. وقد تطورت هذه المطيافية في الوقت الحاضر بفضل استخدامات الحاسوبات الإلكترونية وكواشف نظام الوصلة الثانية الفوتونية الخطية في المطياف. وتستخدم هذه المطيافية في الصناعة، والمستشفيات ومعامل البحوث ... إلخ، ونذكر على سبيل المثال مجالات التحاليل التالية:

Biochemical Analysis	تحاليل الكيمياء الحيوية
Enzymatic Assays	فحوصات الإنزيمات
Pharmaceutical Analysis	تحاليل الأدوية
Immuno Assays	فحوصات المناعة
Vitamin Analysis	تحاليل الفيتامينات
Trace Metal Detection	الكشف عن العناصر الشحيحة

هذا بالإضافة إلى التحاليل القديمة والتي مازالت تستخدم حتى الآن مثل اختبار الألوان وقياسها Colour Tests and Colour Measurements والتحاليلPhotometric Analysis.

التطبيقات في مجال الكيمياء الحيوية Biochemical Analysis

- تلعب مطيافية UV/Vis دوراً مهماً في دراسة المنتجات الطبيعية من المصادر النباتية والحيوانية. وقد شملت هذه الدراسات العديد من المنتجات الطبيعية مثل :
- الكاروتينيدات Carotenoids والمواد المرتبطة بها.
 - الأحماض الأمينية والبروتينات والإنزيمات.
 - المركبات الحلقة غير المتجانسة وتشمل الأحماض النووي.
 - البورفيرينات وصبغات الصفراء والسيستوكرومات.
 - الفيتامينات وبعض المضادات الحيوية والمواد الطبية.

وقد استخدم مطياف Vis/UV لتصنيف التركيبات الكيميائية للمركبات التي غالباً ما تختلف فقط في موضع الرابطة الزوجية كربون - كربون أو مجموعة الكربونيل ويمكن أيضاً بواسطة هذه المطيافية كشف الأطوال الموجية التي يحدث عندها الامتصاص القوي من معرفة المجموعات الكيميائية المكونة للجزيء. وبالرغم من أنه يوجد لمعظم المنتجات الطبيعية الندية أطياف Vis/UV مميزة لها، فليس من السهل دائماً استخدام هذه المطيافية للتعرف على هذه المنتجات عندما تكون في محليل معقدة. على أي حال، تحليل مكونات معينة في محليل المعقدة يمكن أن يتم بالفحوصات الإنزيمية. هذه الفحوصات تكون غالباً مبنية على قياس زيادة أو نقص في امتصاصية UV) أو NADH (الشكل المختزل له يمكن تأكدينه في وجود ملح رباعي الزوليم Tetra Zolium Salt) ليعطي صبغة ملونة (طريقة قياس اللون). وقد تطورت فحوصات الإنزيم من هذا النوع من المواد مثل الأحماض الأمينية والهيدروكربونات والأحماض العضوية.

شرح فيما يلى الطريقة المعتادة لتعيين الجلوكوز في الدم:

تستخدم الطريقة الطيفية لتعيين السكر وعلى وجه الخصوص الجلوكوز في دم المرضى الذين يعانون من السكر وأيضاً لتعيين السكر في الصناعات الغذائية. وبالرغم من أن طرق معايرة المحاليل كانت تستخدم في البداية إلا أن طرق قياس اللون قد تطورت منذ 1920م، وتطبق الطرق الطيفية لقياس الألوان الناتجة منذ الأربعينيات 1940م وهذه الطرق الأولى تعتمد على قدرة الجلوكوز على اختزال (II) CU أو محليل سيانيد الحديد Ferricyanide مع إضافة كواشف للنظام لإنتاج معتقدات ذات ألوان مميزة مع (I) CU المختزل ونواتج سيانيد الحديد. حتى الوقت الحاضر فإن الطريقة الحديثة لتعيين الجلوكوز في عينات الدم مبنية على قياس الفقد في شدة اللون الأصفر للكاشف سيانيد الحديد باستخدام مقياس اللون الكهروضوئي المزود بخلية التدفق. على أي حال طرق الاختزال هذه معرضة لأخطاء ناتجة من وجود نوعيات مختزلة أخرى مثل جلوتاثيون Glutathione في الدم. وكواشف الإنزيم محددة أكثر بكثير ويمكن تصميمها لكي تكون ناتجاً ملوناً.

قارين

تمرين (1):

- أ- ما هي العلاقة بين قيم الطول الموجي بالنانومتر والعدد الموجي بوحدات cm^{-1} ؟
- ب- ما هي العلاقة بين قيم الطول الموجي بوحدات cm^{-1} والتردد بوحدات هرتز (أو s^{-1})؟

تمرين (2):

ضوء فوق بنفسجي طوله الموجي 300 نانومتر أوجد:

- أ- التردد المقابل للطول الموجي.
- ب- كمية الطاقة التي يمتلكها جزيء واحد عندما يسقط عليه هذا الضوء.
- ج- كمية الطاقة التي يمتلكها مول واحد من المادة.

تمرين (3):

ما المقصود بالمصطلحات التالية:

الكروموفور - الأكسوكروم - الإزاحة الزرقاء - النظام الخلقي المتجانس والنظام الخلقي غير المتجانس - التركيب الدقيق.

تمرين (4):

بين تأثير المذيبات القطبية وغير القطبية على الانتقالين $\pi^* - \pi$ ، $n - \pi^*$.

تمرين (5):

ترتيب طاقة الانتقالات التالية من الأكبر إلى الأقل $n - \pi^*$ ، $\sigma^* - \pi$ ، $\sigma - \sigma^*$ ، $\pi - \pi^*$.

تمرين (6):

فسر لماذا يحدث الانتقال $\pi^* - \pi$ في البيوتادين عند أطوال موجية أعلى من تلك الأطوال الموجية اللازمة للانتقال $\pi^* - \pi$ في حالة الأنيلين.

تمرين (7):

صنف من القائمة (2) القيم المناسبة لكل من λ_{\max} ، ϵ_{\max} ، لكل نظام في القائمة (1). وفسر الإزاحة الملحوظة بالنسبة $\lambda_{\max} = 255 \text{ nm}$ ، $\epsilon_{\max} = 23 \text{ mol}^{-1} \text{ m}^2$ للبترن بدلاًة الحواص الإلكترونية للأكسوكروم.

القائمة (1) الأنظمة الماصة

- أ- محلول مائي في الأمين.
- ب- المحلول (أ) مع إضافة 0.01M حمض هيدروكلوريك HCl
- ج- محلول مائي من الفينول.
- د- المحلول ب مضاد إليه 0.01M هيدروكسيد الصوديوم NaOH

القائمة (2) خصائص الامتصاص

ϵ_{\max}	λ_{\max}	
20	255	i
140	270	ii
130	280	iii
230	290	iv

تمرين (8):

وضح الفرق بين الأطياف الإلكترونية للمركب في المذيلات التالية: P-Dialkylamino Benzoic Acid

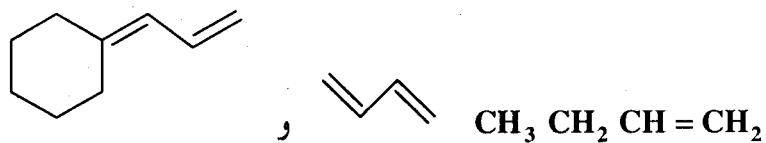
ϵ_{\max}	λ_{\max}	
20600	277 nm	-1 إيشيل إيفير
19000	288 nm	-2 إيتانول
970	270 nm	-3 حمض الهيدروكلوريك

تمرين (9):

تظهر في طيف الأشعة فوق البنفسجية لمركب عضوي في محلول الإيثانول امتصاص عند 232nm ويظهر هذا الشريط لنفس المركب في محلول حمض الهيدروكلوريك HCl عند طول موجي مختلف فهل توقع أن يكون شريط الامتصاص في محلول الحمض عند طول موجي أطول أو أقصر مقارنة بطوله الموجي في الإيثانول. اذكر السبب.

تمرين (10):

تظهر الأشرطة عند 232 nm , 217 nm , 177 nm في أطیاف الダイينات التالية:



بين أي من هذه الأشرطة تقابل كل من هذه الダイينات.

المراجع

- 1 أساسيات وتطبيقات أطياف الأشعة تحت الحمراء.
تأليف أ.د. محمد عبد القادر محمر.
الناشر دار النشر للجامعات (1999).
- 2 أساسيات وتطبيقات مطيافية رامان
تأليف أ.د. محمد عبد القادر محمر – أ.د. سيرة محمد ربيع.
الناشر دار النشر للجامعات (2002).
3. B. H. Bransden and C. J. Joachain., Physics of Atoms and Molecules., John Wily&Sons.inc. New York (1988).
 4. G. M. Barrow., Introduction to Molecular Spectroscopy., McGraw-Hill (1962).
 5. D. L. Pavia, G.M.Lampman and G.S.Kriz., Introduction to Spectroscopy.,W.B.Saunders Company Philadelphia (1979).
 6. W. Kemp., Organic Spectroscopy,3rd Edition(1991).
 7. T. YA. Paperno, V. P. Pozdnyakov, A. A. Smirnova and L. M. Elagin., Mir Publishers(1979).
 8. R. P. Bauman., Absorption Spectroscopy., John Wily & Sons. inc. New York (1962).
 9. R. S. Sokolova and E. V. Belkova., Opt. Spectrosc. 30.303 (1970).
 10. E. Sawicki, T. W. Winfield and C. R. Sawicki., Microchem. J. 115,294 (1970).
 11. T. YA. Paperno, V. P. Pozdnyakov, A. A. Smirnova and L. M. Elagin., Phisico-Chemical Laboratory Techniques in Organic and Biological Chemistry., Moscow (1979).
 12. Ronald C. Denney and Roy Sinclair., John Wily & Sons. inc. New York (1996).

الثوابت الأساسية Constants

$C = 3 \times 10^8 \text{ m/s}$	سرعة الضوء	Velocity of light
$\mu_0 = 1.256 \times 10^{-6} \text{ Hm}^{-1}$	نفاذية الفراغ	Permeability of space
$\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} \text{ Fm}^{-1}$	سماعة الفراغ	Permitivity of space
$G = 6.67 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{Kg}$	ثابت الجاذبية	Gravitational constant
$k_B = 1.38 \times 10^{-23} \text{ J/K}$	ثابت بولتزمان	Boltzman constant
$-e = -1.602 \times 10^{-19} \text{ C}$	شحنة الإلكترون	Electron charge
$m_e = 9.11 \times 10^{-31} \text{ Kg}$	كتلة الإلكترون	Electron mass
$m_p = 1.675 \times 10^{-27} \text{ Kg}$	كتلة البروتون	Proton mass
$R_H = 1.1 \times 10^7 \text{ /m}$	ثابت رايدبرج	Rydberg constant
$h = 6.626 \times 10^{-34} \text{ Js}$	ثابت بلانك	Planks constant
$N_A = 6.02 \times 10^{23} \text{ mol}^{-1}$	عدد أفروجادرو	Avogadro's number
$R = 8.314 \text{ JK}^{-1} \text{ mol}^{-1}$	ثابت الغاز للجرام الجزيئي	Gas constant
$a.m.u. = 1.66 \times 10^{-27} \text{ KJ}$	وحدة الكتلة الذرية	Atomic mass unit

كسور ومضاعفات الوحدات

المعاملات	البادلة	الرمز
10^{-1}	Deci	d
10^{-2}	Centi	C
10^{-3}	milli	m
10^{-6}	micro	u
10^{-9}	nano	n
10^{-12}	pico	p
10^{-15}	femto	f
10^{-18}	atto	a
10	deka	da
10^2	hecto	h
10^3	kilo	k
10^6	mega	M
10^9	giga	G
10^{12}	tetra	T
10^{15}	peta	P
10^{18}	exa	E

DICTIONARY

- A -

Absolute	مطلق
Absorb	يعتص
Absorbance	امتصاصية
Absorption	امتصاص
Absorption band	شريط الامتصاص
Absorption spectrum	طيف الامتصاص
Absorptivity	معامل الامتصاص
Acid	حامض
Adsorption	امتزاز
Alifatic	أليفاتي
Alkane	الكائنات
Alkene	الكينات
Alkyl	الكايئنات
Alternating	متناوب
Alternator	متناوب
Amorphous	غير متببور(أمورف)
Amplifier	المضخم
Amplitude	السعة
Amplitude of vibration	سعة الذبذبة
Analyser	محلل
Analysis	تحليل
Anharmonic oscillator	مهترز لا تواافقى
Anharmonicity	لا تواافق

Anion	أيون سالب
Anisotropy	متباين الخواص الضوئية
Aperture numerical	الاتساع العددي
Apparent	ظاهري
Aromatic	عطري (أروماتي)
Asymmetry	لاماثلي
Atom	ذرة
Atomic number	العدد الذري
Attenuated total reflection	الانعكاس الكلى الموهن
Attenuation	توهين
Attenuator	موهن
automatic controller	منظم أوتوماتيكي
auxochrome	مجموعة تساعد على اللون
Avogadro's number	عدد أفو جادرو

- B -

Band	شريط (نطاق)
Band Head	رأس الشريط
Band spectrum	الطيف الشريطي
Barrier	حاجز
Base	قاعدة
Bathochromic Shift	إزاحة حمراء
Beam of light	حزمة ضوئية
Bending	انحناء
Birefringence	انكسار مزدوج
Bond	رابطة
Bound electron	إلكترون مقيد
Broad	عربيض

Cation	أيون موجب
Cell	خلية
Chain	سلسلة
Characteristics	خصائص
Charge	شحنة
Charge carrier	حاملة الشحنات
Chromophore	حاملات اللون
Circular	دائرى
Coefficient	معامل
Coherent	مترابط
Cohesion	تماسك
Collimator	مجموع
Comparison spectrum	طيف المقارنة
Complex	معقد
Compound	مركب
Compressible	قابل للانضغاط
Concept	مفهوم
Conduction	توصيل
Configuration	تناسق(أو هيئة)
Conformation	التركيب البنائى(أو الترتيب)
Conjugation	اقتران(تبادل الروابط الزوجية)
Covalent bond	رابطة تساهيمية
Crystalline material	مادة متبلورة

- D -

Data	بيانات
Decay	التحلل
Deconvolution	فك المطويات
Definition	تعريف
Deformation	تشوه
Density	كثافة
Derivative	مشتق
Destruction	هدم
Detection	كشف
Detector	كاشف
Deviation	انحراف
Dichroism	الامتصاص الانتقائي
Dielectric	عازل
Dielectric constant	ثابت العزل
Diffraction	حيود
Diffuse	انتشار
Dilution	تحفيف
Dimension	أبعاد
Diode	وصلة ثنائية (دايود)
Dipole	ثنائي القطب
Dipole moment	عزم ذي القطبين
Disc	قرص
Discharge Tube	أنابيب تفريغ

Dispersion	تفرق
Dispersing Device	وحدة تفرق
Displacement	إزاحة
Dissociation	تفكك
Dissolve	يدب
Distortion	تشويه
Distribution	توزيع
Donor	مانح
Doublet	ثنائية

- E -

Electro magnetic spectrum	طيف كهرومغناطيسي
Electromagnetic waves	موجات كهرومغناطيسية
Electron	إلكترون
Electron shell	قشرة إلكترونية
Electron spin	لف(غزل) الإلكترون
Electron transition	انتقال إلكتروني
Electronic band spectra	أطیاف الشرائط الإلكترونية
Electrostatic induction	حث كهروستاتيكي
Elongation	استطاله
Emission	انبعاث
Emulsion	مستحلب
Energy	طاقة
Energy levels	مستويات الطاقة
Enlarged	مكير
Evaporation	تبخير

Excited	مستثار
Experiment	تجربة

- F -

Factor	عامل
Falling	ساقط
Fiber Optics	ألياف بصرية
Field of plane mirror	مجال مرآة مستوية
Filament	فييل
Film	غشاء
Filter	مرشح
Fluid	مائع
Fine	دقيق
Fixed axis of rotation	محور ثابت للدوران
Fluorescence	نفسير
Force	قوة
Force constant	ثابت القوة
Free radicals	شق حر
Free vibration	ذبذبات حرفة
Frequency	تردد
Fundamental	أساسي

- G -

Gas	غاز
Grain	حبة
Grating	محزوز

- H -

Half	نصف
Half band width	عرض نصف الشريط
Heavy hydrogen	هيدروجين ثقيل
Homogeneous	متجانس
Humidity	رطوبة
Hyper fine spectrum	طيف فائق الدقة
Hypsochromic shift	إزاحة زرقاء

- I -

Impurity	شائبة
Incidence	سقوط
Incident light	ضوء ساقط
Index of refraction	معامل الانكسار
Indicator	دليل
Inert gas	غاز خامل
Infra-red	تحت الحمراء
Intensity	شدة
Interaction	تفاعل
Interference	تدخل
Invisible	غير مرئي
Isotropic	موحد الخواص

- J -

Joule	جول
Junction	وصلة

- K -

Kilocalorie	كيلو سعر
Kilogram	كيلو جرام

- L -

Lamp	مصابح
Laser beam	شعاع ليزري
Lattice	شبكة
Length	طول
Level	مستوى
Line spectrum	طيف خطى
Linkage	ارتباط
Luminescence	اشعاع ضوئي

- M -

Machine	آلة
Magnification	تكبير - تضخيم
Magnitude	مقدار
Mass	كتلة
Matter	مادة
Mechanism	ميكانيكية(آلية)
Medium	وسط
Membrane	غشاء
Metallic bond	رابطة فلزية
Method	طريقة
Microscope	مجهر
Microscopic	مجهرى
Microwave	موجات دقيقة

Migration of ions	هجرة الأيونات
Millimicron	ملي ميكرون
Mineralogy	علم المعادن
Mirror	مرآة
Miscibility	امتراجية
Mixture	مخلوط
Mobility	تحريكية
Moderator	ملطف
Modification	تعديل
Modulus	معامل
Molecule	جزيء
Monochromatic	وحيد اللون
Monochromatic light	ضوء أحادي اللون
Monovalent	أحادي التكافؤ
Motion	حركة
Multi Mode Fiber	ليفة متعددة النمط

- N -

Near	قريب
Negative	سالب
Neutral	متعادل
Neutral molecule	جزيء متعادل
Non-polar	لاقطبي
Normal spectrum	طيف عادي
Nuclear	نووي
Nuclear energy	طاقة نووية

Nuclear reaction	تفاعل نووى
Nuclei	نوى
Nucleus	نواة

- O -

Object	شيء(جسم)
Ohm	أوم
Opacity	عاتمة
Opaque	معتم
Open circuit	دائرة مفتوحة
Optical path	مسار الضوء
Orbit	مدار
Orbital	مدارى
Orbital electron	إلكترون مدارى
Order	ترتيب(رتبة)
Original	أصلى
Oscillator	متذبذب(مهتز)
Oscillation	ذبذبة(اهتزازة)
Out of plane	خارج المستوى
Output	ناتج
Overlapping	تراكم
Overtones	توافيقات

- P -

Parallel ray	شعاع متوازى
Partial	جزئي
Particle	جسيم
Perfect	مثالي

Period	دورة
Permeability	نفاذية
Phase	طور
Phase change	تحول طوري
Phenomenon	ظاهرة
Photo Capacitance Array	منظومة المكثفات الفوتونية
Photomultiplier	المضاعف الفوتوني
Piston	مكبس
Plane mirror	مرآة مستوية
Phosphorescence	تفلور
Plane of vibration	مستوى الاهتزاز
Planck constant	ثابت بلانك
Plutonium	بلوتونيوم
Point source	مصدر نقطي
Polar	قطبي
Polar molecule	جزيء قطبي
Polar solvent	مدذيب قطبي
Pole	قطب
Pole strength	قوة القطب
Polished	مصفول
Positive pole	قطب موجب
Potential	جهد
Potential diagram	حاجز الجهد
Pressure	ضغط
Primary	أولي

Prism	منشور
Probable error	خطأ محتمل
Propagation of light	انتشار الضوء
Pulse	نقطة
Pump	مضخة
Pure spectrum	طيف نقى

- Q -

Qualitative	وصفي
Quanta	كمات
Quantitative	كمي
Quantization	تكمية (تكثيم)
Quantized	مكماة
Quantum number	أعداد كمية

- R -

Radiation	إشعاع
Random	عشوائي
Rare earth element	عناصر الأرض
Recorder	مسجل
Reduced mass	الكتلة المختزلة
Refractive index	معامل انكسار
Region	منطقة
Resolution	تحليل
Resolving force	قوة التحليل
Resonance	رنين
Restoring force	القوة المرجعة
Rigid	متصل

Rocking vibration ذبذبة التمایل

Rotation دوران

Rotato, دوار

- S -

Saturated مشبع

Single Mode Fibers ألياف نحط مفرد

Specular Reflectance انعکاس منظاري

Standing Wave موجة موقوفة

- T -

Torsion التواز

Transfer انتقال (تحويل)

Transmission نفاذية

- U -

Unsaturation غير مشبع

- V -

Value قيمة

Vibration تذبذب

Viscous لزج

Viscosity لزوجة

كتب للمؤلف

1- أساسيات وتطبيقات أطیاف الأشعة تحت الحمراء.

دار النشر للجامعات (1999).

2- أساسيات وتطبيقات مطيافية رامان.

دار النشر للجامعات (2002).

3- أساسيات وتطبيقات مطيافية الأشعة فوق البنفسجية والمرئية.

دار النشر للجامعات (2003).