بسم الله الرحمن الرحيم

Kingdom of Saudi Arabia
Ministry of Higher Education

Taif University



الْمُلْكَ ُ لَالْمَالِكِ مِنْ اللَّهِ عَلَا لَكُنْ عَلَا لَكُنْ اللَّهِ عَلَا لَكُنْ عَلَا اللَّهِ عَلَا اللّ وزَارِوَ اللَّفَ لِيمُ اللَّمَا لِي جَامِعْتُ مَا لِلطَّا يُفْتَ

مقدمة في



ساعدني في كتابة وتنسيق المحاضرات (6-7-8-10)كنشاط طلابي الطلاب الواردة أسماؤهم في الصفحة التالية مشكورين سلفا

بسر داللتي والرحمق والرحمير

قال تعالى : [وَمَا أُوتِيتُمْ مِنَ العِلْمِ إِلَّا قَلِيلًا] صدق الله العظيم

وبعد .. يطيب لأبنائك الطلاب:

ممدوح محمد الغامدي 42705907

سامر عجلان الثبيتي 4275828

محمد جمعان الحارثي 42606015

ظافر ثواب السبيعي ظافر ثواب السبيعي

سلمان عبد الرحمن الحارثي 42605401

أن نتقدم بهذا العمل للدكتور / محمد الجلالي

الذي تتمنى أن يحوز على إعجابكم وهذا كله آتى بعد الله سبحانه وتعالى ثم

بفضل مجهود كم الذي لولاه لما ازدان هذا العمل، راجين من الله عز وجل أن ينفع به

الجميع، متمنين لكم دوام التوفيق والسداد في خدمة الطلاب، والله ولحب التوفيق.

المؤثرات

Operators

1- تعريف المؤثر:

المؤثر عبارة عن تركيب ما يعبر عن قاعدة رياضية يتم وفقها تأثير ذلك المؤثر على تابع (دالة) ما فيحقق ترابطاً مع تلك الدالة بحيث ينتج تابع (دالة) أخرى أو نفس التابع مضروباً بقيمة ما. وبالتالي فهو قاعدة رياضية تساعد تابع ما f على أن يرتبط مع تابع آخر ε وفق المساواة التالية :

$$f = \hat{Q} \varphi$$

حيث \hat{Q} مؤثر ما ونميزه عن غيره من الرموز بوضع الإشارة () فوق الحرف. يمكن أن يكون المؤثر بشكل تفاضل (∇) أو جذر $(\sqrt{})$ أو إحداثي (z,y,x). وفي هذا الصدد يمكننا القول إن المقدار الفيزيائي في ميكانيكا الكم لا يتميز بقيمته العددية بل بالمؤثر الذي يوصف به المقدار الفيزيائي.

وفيما يلى بعض الأشكال التي يمكن أن يأخذها المؤثر وبعض الأمثلة:

أ- ابسط أنواع المؤثرات هي التي تكون عملية تأثيرها عملية الضرب العادي فمثلاً المؤثر \hat{A} له العلاقة:

$$\hat{A} = x$$

arphi(x) فعندما يؤثر \hat{A} على تابع

$$\hat{A} = \varphi(x) = x \varphi(x)$$

 $x \varphi(x)$ ونلاحظ من عملية التأثير أننا حصلنا على تابع جديد يساوي

- يعتبر المؤثر التفاضلي $\frac{\partial}{\partial x}$ من المؤثرات الهامة جداً في ميكانيكا الكم وله الشكلين

التاليين:

$$\hat{B} = \frac{\partial}{\partial x}$$

$$\hat{C} = \frac{\partial^2}{\partial x^2}$$

ج- وهناك نوع آخر من المؤثرات له الشكل التالى:

سلسلة محاضرات ميكانيكا الكم 1 (المحاضرة السادسة) الدكتور محمد أحمد الجلالي -قسم الفيزياء -كلية العلوم - جامعة الطائف

$$\widehat{E} = x \frac{\partial}{\partial x}$$

$$\widehat{F} = \frac{\partial}{\partial x} x$$

$$f(x) = \widehat{F} = \frac{\partial}{\partial x} x$$

$$f(x) = \frac{\partial}{\partial x} x + \frac{\partial}{\partial x} x$$

$$f(x) = \frac{\partial}{\partial x} x + \frac{\partial}{\partial x} x +$$

$$\widehat{F}f(x) = \frac{\partial}{\partial x} x f(x)$$

$$= f(x) + x \frac{\partial}{\partial x} f(x)$$

$$= \left(1 + x \frac{\partial}{\partial x}\right) f(x)$$

 \widehat{F} ويلاحظ أننا استخدمنا القواعد المعروفة في اشتقاق جداء دالتين وبالتالي فإن الموثر يساوى

$$\widehat{F} = \frac{\partial}{\partial x}x = 1 + x \frac{\partial}{\partial x}$$

مثال آخر:

$$g(x)$$
 الدرسي تأثير المؤثر $\widehat{G} = \frac{\partial}{\partial x} x^2$ على الدالة الحل :

$$\widehat{G} g(x) = \frac{\partial}{\partial x} x^2 g(x)$$

$$=2x g(x)+x^{2} \frac{\partial g(x)}{\partial x}$$

$$= \left(2x + x^{2} \frac{\partial g(x)}{\partial x}\right) g(x)$$

أي أن المؤثر

$$\frac{\partial}{\partial x}x^2 = 2x + x^2 \frac{\partial}{\partial x}$$

2- خواص المؤثرات في ميكانيكا الكم:

في ميكانيكا الكم لا يمكننا التعامل مع كل المؤثرات الرياضية بل هناك شروط على المؤثرات وانتقائية خاصة بفرض أنواع محددة من تلك المؤثرات.

ومن أهم المؤثرات في ميكانيكا الكم ما يلي:

أ- المؤثرات الخطية :

نقول عن المؤثر \hat{B} بأنه خطي إذا حقق العلاقتين $\hat{B} \; (\varphi_1 + \varphi_2) = \hat{B} \; \varphi_1 + \hat{B} \; \varphi_2$

$$\hat{B} a \varphi = a \hat{B} \varphi$$

. حيث a مقدار ثابت

فإذا كان $\hat{B} = \frac{\partial}{\partial x}$ فإن

$$\frac{\partial}{\partial x}(\varphi_1 + \varphi_2) = \frac{\partial \varphi_1}{\partial x} + \frac{\partial \varphi_2}{\partial x}$$

و

$$\frac{\partial}{\partial x} a \varphi = a \frac{\partial \varphi}{\partial x}$$

وبالتالى فالمؤثر \hat{B} مؤثر خطى .

وبشكل عام إذا كان التابع ψ يمثل مجموعة توابع مثل :

$$\psi = c_1 \psi_1 + c_1 \psi_1 + \dots + c_n \psi_n$$

فإن:

$$\hat{B} \psi = c_1 \hat{B} \psi_1 + c_1 \hat{B} \psi_1 \dots + c_n \hat{B} \psi_n$$

هذا وتوضح المؤثرات الخطية للعمليات الجبرية كالجمع والجداء وفقا للقواعد التالية

$$\hat{A} + \hat{B} = \hat{C}$$
$$\hat{A} - \hat{B} = \hat{D}$$
$$\hat{A} \cdot \hat{B} = \hat{E}$$

 $\hat{A}\cdot\hat{B}\neq\hat{B}\cdot\hat{A}$ وعموماً فان

مثال

$$\hat{A} = x$$
 $\hat{B} = \frac{\partial}{\partial x}$

فإن:

$$\left(\widehat{A} + \widehat{B}\right)\psi = \left(x \frac{\partial}{\partial x}\right)\psi$$

و

$$\widehat{A} \cdot \widehat{B} \psi = x \frac{\partial}{\partial x} \psi$$

و

$$\widehat{A} \cdot \widehat{B} \psi = \frac{\partial}{\partial x} x \psi$$

$$= \left(1 + x \frac{\partial}{\partial x}\right) \psi$$

إذن

$$\widehat{A} \cdot \widehat{B} \neq \widehat{A} \widehat{B}$$

ب- المؤثرات التبادلية :

نقول عن مؤثرين \widehat{A} , \widehat{B} بأنهما تبادليان إذا حققا العلاقة التالية :

$$\widehat{A} \widehat{B} \psi - \widehat{A} \widehat{B} \psi = 0$$

وهذا يعني أن

$$\widehat{A}$$
 $\widehat{B} = \widehat{B}$ \widehat{A}

ونقول عنهما أنهما تبادليان على التعاكس إذا كان:

$$\widehat{A}$$
 $\widehat{B} = -\widehat{B}$ \widehat{A}

ويمكن تمثيل ما سبق بما يسمى أقواس التبادل وفق العلاقة التالية:

$$\begin{bmatrix} \widehat{A} , \widehat{B} \end{bmatrix} = \widehat{A} \widehat{B} - \widehat{B} \widehat{A}$$

ويلاحظ أننا حصلنا على مؤثر جديد يسمى بالمؤثر المبادل للمؤثرين \widehat{A} , \widehat{B} . فإذا كان الناتج صفراً يكون المؤثر ان تبادليان.

أما المؤثر المبادل المعاكس للمؤثرين \widehat{A} , \widehat{B} فهو \widehat{A} , \widehat{A} أما المؤثر المبادل المعاكس للمؤثرين \widehat{A} , \widehat{A} أما المؤثر

إذا كان الناتج صفراً يكون المؤثران تبادليان على التعاكس مثال:

أوجد ناتج ما يلى بتطبيق أقواس التبادل

$$\left[\frac{\partial}{\partial x}, x \right] = \frac{\partial}{\partial x} x - x \frac{\partial}{\partial x}$$

$$=1+x \frac{\partial}{\partial x}-x \frac{\partial}{\partial x}$$

$$=1 \neq 0$$

$$\left[x, \frac{\partial}{\partial x}\right] = \frac{\partial}{\partial x} - \frac{\partial}{\partial x}x$$

$$=x \frac{\partial}{\partial x} - 1 - x \frac{\partial}{\partial x}$$

$$=-1 \neq 0$$

أي أن المؤثرين x, $\frac{\partial}{\partial x}$ غير تبادليين.

ويلاحظ أنه لو كان المؤثر ان تبادليان فإن المبادل للمؤثرين يساوي الصفر وهي علاقة قيمة جداً في ميكانيكا الكم كما سنرى فيما بعد.

ويلاحظ أيضاً في المثال الأول إذا كان التأثير على التابع ψ فإنه يعطينا نفس التابع ψ ولذلك يسمى بمؤثر الوحدة.

د- المؤثرات الخطية الهيرميتية (ذاتية الترافق):

لا تعتمد في ميكانيكا الكم كل المؤثرات الخطية بل تعتمد منها فقط ما يسمى بالمؤثرات الهيرميتية. ونسمى المؤثر هرميتياً إذا تحقق لأي تابعين اثنين U و θ المساواة التالية

$$\int \mathcal{P}^* \widehat{L} U \, dv = \int U \, \widehat{L}^* \, \mathcal{P}^* dv$$

ويعتبر المؤثر \widehat{L} هنا هرميتيا إذا كان هذا المؤثر ومرافقه \widehat{L} يحققان العلاقة السابقة.

3- القيم الخاصة والتوابع الخاصة للمؤثرات الخطية :

عندما يؤثر مؤثر ما \widehat{A} على دالة ما U ونحصل بعد التأثير على نفس الدالة مضروبة بعدد ما a بحيث تتحقق العلاقة

$$\hat{A}U = aU$$

 \widehat{A} فإننا نسمي الدالة U بالدالة الخاصة للمؤثر \widehat{A} ونسمي a القيمة الخاصة للمؤثر فإننا نسمي الدالة U على الدالة U الدالة U فإذا أثر المؤثر U على الدالة الدالة U الدالة على الدالة U

$$-i \frac{\partial}{\partial x} \cdot u(x) = -i \frac{\partial}{\partial x} \cdot e^{ia_n x}$$

$$=a_n e^{ia_n x} = a_n u(x)$$

فالدالة U(x) هو الدالة الخاصة للمؤثر $\frac{\partial}{\partial x}$ و القيم a_n هي القيم الخاصة لهذا المؤثر .

((لا ننسى أن القيم الخاصة تسمى في بعض الكتب القيم التمييزية)

يمكن للقيم a_n أن تكون مستمرة أو متقطعة ولذلك فان القيم a_n تسمي عادة بطيف المؤثر. وإذا أخذ هذا الطيف قيم متقطعة $a_1,a_2,...,a_n$ فإن كل قيمة من قيم تتوافق مع دالة خاصة $a_1,U_1,U_2,...,U_n$ كما در سناها عند در الله الدالة الموجية في فقرة سابقة (قارن بين الفقرتين).

مثال :

أوجد القيمة الخاصة والدالة الخاصة للمؤثر

$$\widehat{P_x} = -i \hbar \frac{\partial}{\partial x}$$

الحل:

بفرض أن الدالة الخاصة U(x) فإننا نجد وفق قو اعد المؤثرات أن

سلسلة محاضرات ميكانيكا الكم 1 (المحاضرة السادسة) الدكتور محمد أحمد الجلالي -قسم الفيزياء -كلية العلوم - جامعة الطائف

$$\widehat{P_{x}}U(x) = -i \hbar \frac{\partial}{\partial x}U(x) = P_{x}U(x)$$

بإصلاح العلاقة نجد

$$\frac{\partial u(x)}{u(x)} = \frac{-P_x}{i \hbar} dx = \frac{i P_x}{\hbar} dx$$

وهي معادلة تفاضلية من المرتبة الأولى تقبل حلاً لها الدالة:

$$U(x) = U(0)e^{i\frac{P_x}{\hbar}x}$$

وللسهولة تعتبر $U\left(0
ight)=1$ لأنها لا تهمنا في هذه الدراسة وهي تتبع شرط التنظيم. نجد أن

$$U(x) = e^{\frac{iP_x \cdot x}{\hbar}}$$

وهذا الداة هو الدالة الخاصة للمؤثر $\widehat{P_x}$ والقيمة الخاصة x يمكن أن تكون أي عدم مستمر أو متقطع والإثبات أنه متقطع نفرض شروط حدية على الدالة الخاصة. فمثلاً ينعدم التابع عند النقطة x=L و x=0 عندئذٍ نكتب الدالة بالشكل:

$$U(x) = \cos \frac{P_x \cdot x}{\hbar} + i \sin \frac{P_x \cdot x}{\hbar}$$

إن الحد الأول لايحقق الشروط الحدية بالتالي يستبعد من العلاقة أما الحد الثاني يحقق الشروط الحدية لأنه عندما x=0 فإن

$$\sin \frac{P_x \cdot 0}{\hbar} = 0$$

وعندما x = L فإنه من المفترض

$$\sin \frac{P_x \cdot L}{\hbar} = 0$$

وهذا يعني أن

$$\frac{P_x \cdot L}{\hbar} = 2\pi n$$

 $\sin 2\pi n = 0$ دوماً دوماً $n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ حيث

$$\frac{P_x}{\hbar} = \frac{2\pi n}{L}$$
 ومنه

وبالتالي قيم P_x متقطعة

U(x) الشروط السابقة تصبح الدالة الخاصة القسم التخيلي من الدالة

$$U(x) = \sin \frac{2\pi n}{L} x$$

لاحظ هنا أن القيم الخاصة والدالة الخاصة اعتمدا على المؤثر ثم على الشروط الحدية.

4- تعامد التوابع الخاصة للمؤثرات الهرميتية:

لقد درسنا في فقرة سابقة شرط التعامد لتابعين (دالتين)

$$\int \psi_n^* \psi_m \, dv = 0$$

 $m \neq n$ عندما

فإذا كان التابعين السابقين تابعين خاصين للمؤثر \widehat{L} فإننا نجد من شروط المؤثر الهرميتي أن :

$$\int \psi_n^* \widehat{L} \psi_m \, dv = \int \psi_m \widehat{L}^* \psi_n^* \, dv$$

و بما أن

$$\widehat{L} \psi_m = L_m \psi_m
\widehat{L}^* \psi_n^* = L_n^* \psi_n^*$$

نجد

$$\int \psi_n^* L_m \psi_m dv - \int \psi_m L_n^* \psi_n^* dv = 0$$

$$\left(L_m - L_n^*\right) \int \psi_n^* \, \psi_m \, dv = 0$$

وضمن المؤثرات الهرمتية فإن القيم الخاصة للمؤثرات تلك هي أعداد حقيقة ويمكن البرهان على أن $L_n^* = L_n$

ومنه

$$ig(L_m-L_nig)\int\!\psi_n^*\psi_m\,dv=0$$
وبما أن $L_m-L_n
eq 0$ فإن فإن $L_m-L_n
eq 0$ وهو شرط التعامد

سلسلة محاضرات ميكانيكا الكم 1 (المحاضرة السادسة) الدكتور محمد أحمد الجلالي -قسم الفيزياء -كلية العلوم - جامعة الطائف

تمرین:

 $L_n^* = L_n$ أثبت أن

الحل:

 $\left(L_m-L_n^*
ight)\int \psi_n^*\;\psi_m\,dv=0$ من الشرط n=m فعندما فعندما

$$(L_m - L_n^*) \underbrace{\int \psi_n^* \psi_m \, dv = 0}_{}$$

التكامل يساوي الواحد وفق شروط التنظيم n=m ومنه

$$L_n - L_n^* = 0$$
ي أي $L_n = L_n^*$

أي أن القيم الخاصة L للمؤثر الهرميتي \hat{L} هي عدد حقيقي دوما.