

الباب الثاني فروض ميكانيكا الكم

في هذا الباب سوف نستعرض الفروض الأساسية، التي بنيت عليها نظرية ميكانيكا الكم مع بعض التطبيقات البسيطة. تُبنى ميكانيكا الكم على ثلاثة فروض أساسية، وهي:

1- الفرض الأول:

" أي نظام فيزيائي يوصف بدالة موجية ψ ."

هذه الدالة كما عرفناها من قبل بالباب الأول على أنها افتراضية (حقيقية أو مركبة)، ولا يمكن قياسها عملياً، ولكنها تعد كمقياس. المقدار $\rho = |\psi(r,t)|^2$ يعطينا كثافة الاحتمال، وتمثل احتمال تواجد الجسيم عند الوضع " r " عند اللحظة " t " وهنا يظهر سؤال: ما هي الشروط الواجب توافرها في الدالة ψ ؟ والجواب هو: إذا عُرفت الدالة ψ في مدى محدد، مثلاً بين الإحداثيات (a,b) ، فإن الدالة يجب أن تكون:

- أ- وحيدة القيمة (Single valued)
- ب- محددة (Finite and bounded)
- ج- (وأيضاً مشتقاتها الأولى) متصلة ومستمرة (Continuous everywhere).

أي وصف أو شرط آخر يعد مكملاً (ليس ضرورياً) للشروط السابقة. مثلاً، تعد الدالة متعامدة أو معيرة إذا حققت الشرط:

$$\int_{\text{all space}} \psi_m^*(r) \psi_n(r) d\tau = \delta_{mn}, \quad \delta_{mn} = \begin{cases} 1 & \text{if } m = n \\ 0 & \text{if } m \neq n \end{cases} \quad (1)$$

حيث إن الدالة ψ^* هي المرافق المركب للدالة ψ والدالة δ_{ij} تعرف بـ كرونكر دلتا. حيث إن $\delta_{ij} = 1$ هو شرط المعيرة و $\delta_{ij} = 0$ هو شرط التعامد.

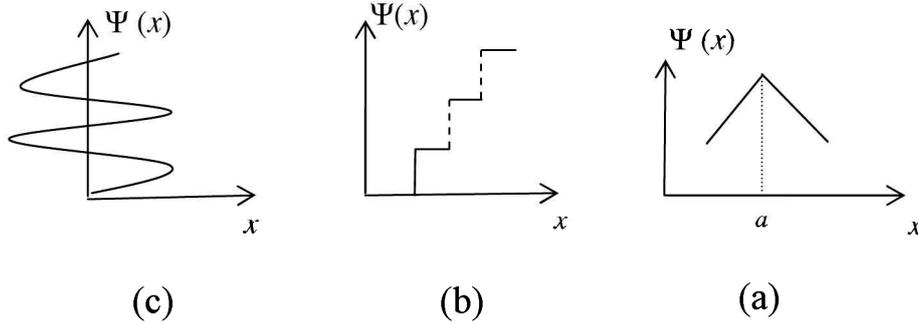
إذا كانت الدالة معيرة فإن الصيغة التالية:

$$\text{Prob. } \{a \leq x \leq b\} = \int_a^b \psi_n^*(x) \psi_n(x) dx$$

$$= \int_a^b |\psi_n(x)|^2 dx$$

تعطي احتمالية وجود الجسيم في المدى المحدد (a, b) $\{a \leq x \leq b\}$.

مثال: وضح لماذا لا تحقق الأشكال الآتية شروط ميكانيكا الكم؟



الحل: الأشكال السابقة لا تحقق شروط ميكانيكا الكم للأسباب التالية:

(a) الميل (المشتقة الأولى) للدالة $\Psi(x)$ غير متصل عند النقطة $x = a$.

(b) الدالة $\Psi(x)$ غير متصلة.

(c) الدالة $\Psi(x)$ متعددة القيم، حيث إن لكل قيمة x يوجد عدد لا نهائي من قيم $\Psi(x)$.

مثال: في المدى المحدد بين قوسين، وضح لماذا لا تحقق الدوال الموجية الآتية شروط ميكانيكا الكم؟

(a) $\psi_1 = e^{-x} \quad (-\infty, 0),$

(b) $\psi_2 = e^{-|x|} \quad (-\infty, \infty),$

(c) $\psi_3 = \frac{1}{x-4} \quad (0, 5).$

الحل:

(a) عندما $x \rightarrow -\infty$ فإن الدالة $\psi_1 \rightarrow \infty$ وتصبح غير محددة.

(b) الميل للدالة ψ_2 غير متصل عند النقطة $x = 0$.

(c) عندما $x \rightarrow 4$ فإن الدالة $\psi_3 \rightarrow \infty$ وتصبح غير محددة.

مثال: لموجة عيارية (مصاحبة لجسيم) معرفة في المدى $(0, L)$ بالعلاقة:

$$\psi(x) = c \sin(bx)$$

حيث $b = \pi/L$ ، احسب:

- أ- ثابت العيارية c ،
- ب- احتمالية وجود الجسيم في المدى $0 \rightarrow L/2$ ،
- ج- احتمالية وجود الجسيم في المدى $0.25L \rightarrow 0.75L$.

الحل:

أ- ثابت العيارية يحسب من التكامل:

$$\begin{aligned} I &= \int_0^L \psi_n^*(x) \psi_n(x) dx = c^2 \int_0^L \sin(bx) \sin(bx) dx \\ &= c^2 \int_0^L \sin^2(bx) dx = \frac{c^2}{2} \left[x - \frac{\sin(2bx)}{(2b)} \right]_0^L = \frac{c^2}{2} (L) \end{aligned}$$

وباستخدام شرط العيارية " $I = 1$ " نجد أن:

$$c^2 \left(\frac{L}{2} \right) = 1 \Rightarrow \boxed{c = \sqrt{\frac{2}{L}}}$$

لحساب احتمالية وجود الجسيم في مدى محدد، مثلاً $\{a \leq x \leq b\}$ ، نستخدم التعريف:

$$\begin{aligned} \text{Prob}\{a \leq x \leq b\} &= \int_a^b \psi_n^*(x) \psi_n(x) dx = \int_a^b \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) dx \\ &= \frac{2}{L} \int_a^b \sin^2\left(\frac{n\pi}{L}x\right) dx = \left[\frac{x}{L} - \frac{1}{2\pi n} \sin\left(\frac{2n\pi x}{L}\right) \right]_a^b \end{aligned}$$

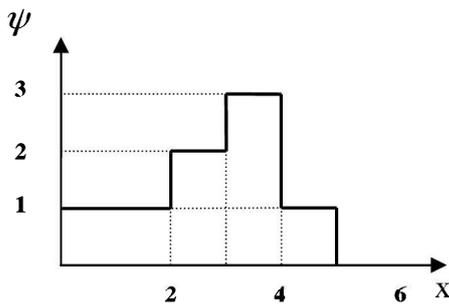
ب- في المدى $0 \rightarrow L/2$ ، نحصل على:

$$\begin{aligned} \text{Prob}\{0 \leq x \leq L/2\} &= \left[\frac{x}{L} - \frac{1}{2\pi n} \sin\left(\frac{2n\pi x}{L}\right) \right]_0^{L/2} \\ &= \frac{1}{2} \quad (\text{for all } n) \end{aligned}$$

ج- في المدى $0.25L \rightarrow 0.75L$ ، نحصل على:

$$\text{Prob. } \{0.25L \leq x \leq 0.75L\} = \left| \frac{x}{L} - \frac{1}{2\pi} \sin\left(\frac{2\pi x}{L}\right) \right|_{0.25L}^{0.75L}$$

$$= 0.818$$



مثال: للدالة الموجية المرسومة ، احسب احتمالية

وجود جسيم في المدى $X = \{2,4\}$.

الحل: التجميع هنا يتم على مربع المساحات

تحت المنحنى. في المدى $X = \{0,5\}$ يوجد

خمس مساحات من 1 إلى 5 ، وفي المدى

$X = \{2,4\}$ يوجد مساحتان وهما 3 و4.

بحساب احتمالية وجود جسيم في المدى $X = \{2,4\}$ نجد أن:

$$I = \sum_{i=3}^4 \psi_i^2 = 9 + 4 = 13$$

واحتمالية وجود جسيم في المدى $X = \{0,5\}$ هي:

$$II = \sum_{i=1}^5 \psi_i^2 = 1 + 1 + 4 + 9 + 1 = 16,$$

ومنهما نجد أن احتمالية وجود جسيم في المدى $X = \{2,4\}$ هي:

$$\text{Prob. } \{2 \leq X \leq 4\} = \frac{I}{II} = \frac{\sum_{i=2}^4 \psi_i^2}{\sum_{i=1}^5 \psi_i^2} = \frac{13}{16}$$

٢- الفرض الثاني:

"يوجد مؤثر (Operator) لكل كمية فيزيائية يمكن قياسها".

والمؤثر يمكن أن يكون عملية جمع (+) أو طرح (-) أو تفاضل.... لتمييز المؤثر سوف نضع أعلاه الإشارة " ^ ". واختيار المؤثر يفضل أن يحقق معادلة القيمة المميزة، وهي بالصورة:

$$\overset{\text{operator}}{\hat{A}} \overset{\text{eigenfunction}}{\varphi} = \underset{\text{eigenvalue}}{a} \overset{\text{eigenfunction}}{\varphi} \quad (2)$$

حيث إن الدالة φ هي الدالة المميزة (Eigenfunction) (ويجب أن تظهر بكلا الطرفين) و a هي القيمة المميزة (Eigenvalue). وتُعرف الدالة المميزة: بأنها الدالة التي تحقق معادلة القيم المميزة، ولا يوجد عليها أي شروط أخرى إلا إذا استخدمت لوصف النظام الفيزيائي، فيجب أن ينطبق عليها الشروط الثلاثة السابقة.

مثال: هل المؤثر $\frac{d^2}{dx^2}$ والدالة $\sin(ax)$ يكونان معادلة قيم مميزة؟

الحل: باستخدام المؤثر التفاضلي $\frac{d^2}{dx^2}$ على الدالة $\sin(ax)$ نجد أن:

$$\frac{d^2}{dx^2} [\sin(ax)] = -a^2 [\sin(ax)]$$

ومنها نستنتج أن المؤثر $\frac{d^2}{dx^2}$ والدالة $\sin(ax)$ يكونان معادلة قيم مميزة، والقيمة المميزة لها هي $-a^2$.

بالنسبة للمؤثر يفضل (وليس شرطاً ضرورياً) أن يكون له خصائص خطية، بمعنى:

$$\begin{aligned} \hat{A}[f(x) + g(x)] &= \hat{A}f(x) + \hat{A}g(x), \\ \hat{A}[kf(x)] &= k\hat{A}f(x) \end{aligned} \quad (3)$$

حيث k مقدار ثابت و $f(x)$ و $g(x)$ هما دالتان اختياريتان.

مثال: أي من المؤثرات الآتية تعد مؤثرات خطية؟

(a) $\sqrt{()}$ (b) $\sin()$ (c) $e^{()}$ (d) $\frac{d}{dx}()$

الحل:

(a) $\sqrt{(\psi_1 + \psi_2)} \neq \sqrt{(\psi_1)} + \sqrt{(\psi_2)}$
 (b) $\sin(\psi_1 + \psi_2) \neq \sin(\psi_1) + \sin(\psi_2)$
 (c) $e^{(\psi_1 + \psi_2)} \neq e^{(\psi_1)} + e^{(\psi_2)}$
 (d) $\frac{d}{dx}(\psi_1 + \psi_2) = \frac{d}{dx}(\psi_1) + \frac{d}{dx}(\psi_2)$

إذاً المؤثر (d) هو المؤثر الخطي الوحيد في هذه المجموعة.

مثال: احسب الدالة المميزة للمؤثر $\hat{A} = \frac{d}{dx} - 2x$

الحل: بحل المعادلة المميزة $\hat{A}\psi = a\psi$ نجد أن:

$$\left(\frac{d}{dx} - 2x\right)\psi = a\psi$$

وتختصر إلى الصورة

$$\frac{d}{dx}\psi = (a + 2x)\psi$$

وبإجراء التكامل ينتج

$$\int \frac{d\psi}{\psi} = \int (a + 2x) dx$$

$$\Rightarrow \boxed{\psi = c e^{ax + x^2}}$$

حيث c هو ثابت التكامل.

الجدول التالي يحتوي على بعض الكميات الفيزيائية والمؤثرات المناظرة لها في ميكانيكا الكم.

المؤثر المناظر	رمزها	الكمية الفيزيائية
$\hat{x} = x$	x	إحداثي الموضع
$\hat{p}_x = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$	p_x	مركبة كمية الحركة الخطية
$\hat{p} = -i\hbar \nabla$	p	كمية الحركة الخطية
$\hat{K} = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2$	$K = p^2 / 2m$	طاقة الحركة
$\hat{L} = \hat{r} \times \hat{p}$	L	كمية الحركة المدارية
$\hat{V} = V$	V	طاقة الوضع
$\hat{E} = i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$	E	الطاقة الكلية

مثال: احسب التعبير النهائي للمؤثر $\hat{D}x \equiv \frac{d}{dx}x$

الحل: بالتأثير على دالة اختيارية ψ بالمؤثر $\frac{d}{dx}x$ نجد:

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

وهذا يعني أن

$$\boxed{(\hat{D}x) \equiv (x\hat{D} + 1)}$$

مثال: احسب التعبير النهائي للمؤثر $(\hat{D} + \hat{x})^2$ ، حيث $\hat{D} = \frac{d}{dx}$.

الحل:

$$\begin{aligned} (\hat{D} + \hat{x})^2 &= (\hat{D} + \hat{x})(\hat{D} + \hat{x}) \\ &= \hat{D}^2 + \hat{x} \hat{D} + \underbrace{\hat{D} \hat{x}}_{\hat{x} \hat{D} + 1} + \hat{x}^2 = \hat{D}^2 + \hat{x} \hat{D} + \hat{x} \hat{D} + 1 + \hat{x}^2 \\ &= \underline{\hat{D}^2 + 2\hat{x} \hat{D} + \hat{x}^2 + 1} \end{aligned}$$

هذا وقد استخدمنا في الحل نتيجة المثال السابق.

٣- الفرض الثالث:

"القيمة المتوقعة (Expectation value) للقيم الفيزيائية التي يمكن قياسها

تعرف بالمعادلة:

$$\bar{\hat{A}} \equiv \langle \hat{A} \rangle = \frac{\int \psi^* \hat{A} \psi d\tau}{\int \psi^* \psi d\tau} \quad (٤)$$

في حالة الدالة غير العيارية، وتأخذ الشكل:

$$\bar{\hat{A}} \equiv \langle \hat{A} \rangle = \int \psi^* \hat{A} \psi d\tau \quad (٥)$$

في حالة الدالة العيارية. وتلعب القيمة المتوقعة دوراً رئيسياً في ميكانيكا الكم، حيث إننا نتعامل مع أعداد لا نهائية من الجسيمات، ولا نستطيع التعامل مع كل جسيم على حدة.

مثال: للدالة

$$f(x) = c(ax - x^2), \quad 0 \leq x \leq a$$

أ- احسب ثابت العيارية.

ب- احسب $\langle \hat{x} \rangle$, $\langle \hat{x}^2 \rangle$, $\Delta \hat{x}$.

الحل:

أ- ثابت العيارية يحسب من التكامل:

$$I = \int_0^a f^*(x) f(x) dx = c^2 \int_0^a (ax - x^2)^2 dx$$

$$= \frac{c^2}{30} a^5$$

وباستخدام شرط العيارية " $I = 1$ " نجد أن:

$$c = \sqrt{\frac{30}{a^5}}$$

ب- القيم المتوقعة تحسب كالتالي:

$$\langle \hat{x} \rangle = \int_0^a f^*(x) x f(x) dx = c^2 \int_0^a x (ax - x^2)^2 dx$$

$$= \frac{a}{2},$$

$$\langle \hat{x}^2 \rangle = \int_0^a f^*(x) x^2 f(x) dx = c^2 \int_0^a x^2 (ax - x^2)^2 dx$$

$$= \frac{2a^2}{7}$$

ومن ثم فإن:

$$\Delta \hat{x} = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2} = \frac{a}{\sqrt{28}}$$

٤- تمارين عامة

١- في المدى المحدد بين قوسين، ارسم الدوال الموجية الآتية، لترى أنها تحقق شروط ميكانيكا الكم:

$$(a) \frac{\sin(x)}{x} \quad (0, \infty) \quad (b) ax \quad (-5, 5) \quad (c) e^{-x} \quad (0, \infty)$$

٢- تحقق من صحة معادلات المؤثرات الآتية:

$$(a) \left(\frac{d}{dx} + x \right)^2 = \left(\frac{d^2}{dx^2} + 2x \frac{d}{dx} + x^2 + 1 \right)$$

$$(b) \left(\frac{d}{dx} + \frac{1}{x} \right)^3 = \frac{d^3}{dx^3} + \frac{3}{x} \frac{d^2}{dx^2}$$

$$(c) \left(x \frac{d}{dx} \right)^2 = x^2 \frac{d^2}{dx^2} + x \frac{d}{dx}$$

$$(d) \left(\frac{d}{dx} x \right)^2 = x^2 \frac{d^2}{dx^2} + 3x \frac{d}{dx} + 1$$

$$(e) \left(\frac{d}{dx} \pm x \right) \left(\frac{d}{dx} \pm x \right) = \left(\frac{d^2}{dx^2} - x^2 \mp 1 \right)$$

٣- حدد أيًا من المعادلات الآتية تحقق معادلة القيم المميزة

$$(a) \frac{d}{dx} \sin \left(\frac{\pi x}{2} \right)$$

$$(b) \frac{d^2}{dx^2} \sin \left(\frac{\pi x}{2} \right)$$

$$(c) \frac{d^n}{dx^n} e^{ax}$$

$$(d) -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} e^{ikx}$$

٤- بمعرفة المؤثرين $\hat{A} = \frac{d}{dx}$ و $\hat{C} = \left(\frac{1}{45xy^2} \right)$ والدالة $\psi = 45xy^2$ تحقق من المعادلات

الآتية:

$$(a) \hat{A}(\hat{C}\psi) = \frac{d}{dx} \left(\frac{1}{45xy^2} \right) = -\frac{1}{45x^2y^2}$$

$$(b) \hat{C}(\hat{A}\psi) = \hat{C} \left(\frac{d}{dx} \left(\frac{1}{45xy^2} \right) \right) = \hat{C} \left(-\frac{1}{45x^2y^2} \right) = -45x^2y^2$$

٥- للدالة

$$f(x) = \begin{cases} A, & a \leq x \leq b \\ 0, & \text{otherwise} \end{cases}$$

حيث A ثابت. تحقق من الآتي:

$$A = \frac{1}{\sqrt{b-a}}, \langle \hat{x} \rangle = \frac{b+a}{2}, \langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{b^2 + ab + a^2}{3},$$

$$\Delta \hat{x} = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2} = \frac{\sqrt{b-a}}{\sqrt{12}}$$

٦- لدالة جاوس $\psi(x) = Ne^{-x^2/2a}$, $-\infty \leq x \leq \infty$ تحقق من الآتي:

$$N = \left(\frac{1}{\pi a}\right)^{1/4}, \langle \hat{x} \rangle = 0, \langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{a}{2}, \langle \hat{p} = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \rangle = 0, \langle \hat{p}^2 \rangle = \frac{\hbar^2}{2a},$$

$$\Delta x = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2} = \sqrt{\frac{a}{2}}, \Delta \hat{p} = \sqrt{\langle \hat{p}^2 \rangle - \langle \hat{p} \rangle^2} = \sqrt{\frac{\hbar^2}{2a}}, \text{ and}$$

$$\langle E = \frac{\hat{p}^2}{2m} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \rangle = \frac{1}{2m} \sqrt{\frac{\hbar^2}{2a}}, \quad \Delta \hat{x} \Delta \hat{p} = \frac{\hbar}{2}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}, \quad \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-ax^2} dx = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{a^3}}, \quad \text{استخدم التكامل القياسي:}$$

٧- للدالة

$$f(x) = \begin{cases} cx(a-x), & 0 \leq x \leq a \\ 0, & \text{otherwise} \end{cases}$$

تحقق من الآتي:

$$c = \sqrt{\frac{30}{a^5}}, \langle \hat{x} \rangle = \frac{a}{2}, \langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{2}{6} a^2, \langle \hat{p} \rangle = 0, \langle \hat{p}^2 \rangle = 10 \frac{\hbar^2}{a^2},$$

$$\Delta \hat{x} = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2} = \frac{\sqrt{7}}{14} a, \Delta \hat{p} = \sqrt{\langle \hat{p}^2 \rangle - \langle \hat{p} \rangle^2} = \frac{\sqrt{10}}{a} \hbar, \text{ and}$$

$$\langle E = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \rangle = 5 \frac{\hbar^2}{ma^2}$$

$$\Delta \hat{x} \Delta \hat{p} = 0.6\hbar > \frac{\hbar}{2}$$

٨- للدالة $\psi_1(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{\pi}{L}x\right)$ وفي المدى $0 \leq x \leq L$ تحقق من الآتي:

$$\langle \hat{x} \rangle = \frac{L}{2}; \quad \langle \hat{p} \rangle = 0; \quad \langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{L^2}{6n^2} \left(\frac{2\pi^2 n^2 - 3}{\pi^2} \right); \quad \langle \hat{p}^2 \rangle = \frac{n^2 \hbar^2 \pi^2}{L^2}$$

$$\Delta \hat{x} = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2} = \sqrt{\frac{L^2}{6n^2} \left(\frac{2n^2 \pi^2 - 3}{\pi^2} \right) - \frac{L^2}{4}}$$

$$\Delta \hat{p} = \sqrt{\langle \hat{p}^2 \rangle - \langle \hat{p} \rangle^2} = \sqrt{\frac{n^2 \hbar^2 \pi^2}{L^2}}$$

$$\Delta \hat{x} \Delta \hat{p} = \frac{\hbar}{2} \sqrt{\frac{\pi^2 n^2 - 2}{3}} = .57 \hbar > \frac{\hbar}{2}$$