

Operators المُرَبَّات

للمرَبَّات الكميات التي يمكن قياسها تجريبياً مثل الموضع والزخم والطاقة تسمى بالكميات الملاحظة و observables وتُمثل هذه الكميات في الميكانيك الكمي بالمرَبَّات.

المرَبَّات هو الكمية التي إذا أُثِّرت على دالة الموضع حولت إلى دالة جديدة.

ويمكن التمييز بين الكمية الملاحظة A والكمية التي لا يسير على كوكب في في الميكانيك الكمي بالمرَبَّات A_{op} أو $\hat{A}$ وتماثل مع $\hat{A}$ في الأحياء.

$$\textcircled{1} \text{ مَرَبَّاتُ الْمَوْضِع } \hat{r} \quad \hat{r} = r$$

$$\text{or } \hat{x} = x, \hat{y} = y, \hat{z} = z$$

$$\textcircled{2} \text{ مَرَبَّاتُ الزَّمْع } \hat{p}$$

$$\hat{p} = -i\hbar \nabla$$

$$\text{or } \hat{p}_x = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}, \hat{p}_y = -i\hbar \frac{\partial}{\partial y}, \hat{p}_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial z}$$

$$\textcircled{3} \text{ مَرَبَّاتُ الزَّمْعِ الزَّائِدِ } \hat{L}$$

$$\hat{L} = -i\hbar \nabla \times r$$

$$\textcircled{4} \text{ مَرَبَّاتُ الطَّاقَةِ الْحَرَكِيَّة } \hat{T}$$

$$\hat{T} = \frac{\hat{p}^2}{2m} = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2$$

$$\textcircled{5} \text{ مَرَبَّاتُ الطَّاقَةِ الْعِلْمِ (الهاميلتونيَّة) Hamiltonian Operator}$$

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + V = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V$$

معادلة شرودنجر TDSE

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi(r,t) + V(r) \psi(r,t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(r,t)$$

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(r)\right) \psi(r,t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(r,t)$$

$$H \psi(r,t) = E \psi(r,t)$$

من الجدير بالذكر أن المُرَبَّات الكمية يجب أن تتحقق صفات معينة

ليكن $\hat{F}$ مَرَبَّاتُ operator

و ψ_1, ψ_2 دالتان مستوفيَّان بِشُروطِ البَدَالَةِ (أطوية القيمة صفرية)

فيمكن تفاعل مَرَبَّاتِ $\hat{F}$ مَرَبَّاتِ $\hat{F}$ مَرَبَّاتِ $\hat{F}$ إذا حصل الرُّسْمُ السَّالِفُ؟

$$\hat{F}(\psi_1 + \psi_2) = \hat{F}\psi_1 + \hat{F}\psi_2$$

$$\hat{F}(c\psi) = c\hat{F}\psi \quad \text{where } c \text{ is constant}$$

وعلى سبيل المثال لنفرض $\hat{F} = \frac{d}{dx}$ نلاحظ أنه خطياً لكونه يحفظ الزخم الزاوي

$$\frac{d}{dx}(\psi_1(x) + \psi_2(x)) = \frac{d}{dx}\psi_1(x) + \frac{d}{dx}\psi_2(x)$$

ومن الجدير بالذكر أنه ليست جميع المؤثرات خطية وليس $\hat{F} = \sqrt{\psi_1 + \psi_2}$ نلاحظ

$$\sqrt{\psi_1 + \psi_2} \neq \sqrt{\psi_1} + \sqrt{\psi_2}$$

كما أن المؤثرات تخضع للعلاقات الجبرية (الجمع، الطرح، التوزيع)

لنفرض $\hat{F}, \hat{M}$ مؤثرين يؤثران على الدالة ψ .

$$(\hat{F} + \hat{M})\psi = \hat{F}\psi + \hat{M}\psi$$

$$(\hat{F} - \hat{M})\psi = \hat{F}\psi - \hat{M}\psi$$

$$\hat{F}\hat{M}\psi = \hat{F}(\hat{M}\psi)$$

أي أن المؤثر $\hat{M}$ يؤثر على الدالة ψ والمؤثر $\hat{F}$ يؤثر على النتيجة.

Commutator المؤثر المتبادل

لنفرض أن المؤثرين $\hat{A}, \hat{B}$ يؤثران بصورة متبادلة

على الدالة ψ فيظهر على المؤثرين $\hat{A}, \hat{B}$ بالتبادلية Commutator إذا حققا الشرط الآتي

$$\hat{A}\hat{B}\psi = \hat{B}\hat{A}\psi \Rightarrow \hat{A}\hat{B}\psi - \hat{B}\hat{A}\psi = 0$$

$$\Rightarrow \hat{A}\hat{B} - \hat{B}\hat{A} = 0$$

$$\hat{C} = [\hat{A}, \hat{B}] = 0 \quad \text{وكتب باختصار}$$

Where $\hat{C}$ is Commutator

وأن هذه الصيغة تؤدي إلى إمكانية إيجاد مجموعة كاملة من الدالات المسمو
الأولية ψ_n لكل من $\hat{A}, \hat{B}$ وهذا يعني إمكانية إيجاد مجموعة
متناهية (أنيًا)

$$\hat{A}\psi_n = A_n\psi_n$$

$$\hat{B}\psi_n = B_n\psi_n$$

حيث A_n, B_n مقادير ثابتة رقمية المسمو القيم الذاتية للدالة ψ_n

ومن الأمثلة على المؤثرات المتبادلة

$$[\hat{X}, \hat{V}_x] = 0, [\hat{X}, \hat{y}] = 0, [\hat{P}_x, \hat{P}_y] = 0, [\hat{P}_x, \hat{T}] = 0$$

أما إذا كان المؤثران $\hat{A}$, $\hat{B}$ غير متبادلين فإنها :-

$$\hat{A}\hat{B}\psi \neq \hat{B}\hat{A}\psi \Rightarrow [\hat{A}, \hat{B}] \neq 0$$

وهذا يعني أنه لا يمكن قياس $\hat{A}$, $\hat{B}$ شيئاً، بدقة متناهية وهذا ينطبق

مع مبدأ الازدواج (اللاتحديد) Heisenberg Uncertainty principle

ومن الأمثلة على المؤثرات غير المتبادلة :-

$$[\frac{d}{dx}, x^2] \neq 0, [\hat{H}, \hat{P}_x] \neq 0, [\hat{V}_\omega, \hat{P}_x] \neq 0, [\hat{X}, \hat{P}_x] \neq 0$$

وأن التوالى الرياضية للمؤثرات المتبادل Commutator هي :-

$$1- [\hat{A}, \hat{B}] = -[\hat{B}, \hat{A}]$$

$$2- [\hat{A}, \hat{A}] = 0$$

$$3- [\hat{A}, \hat{B} + \hat{C}] = [\hat{A}, \hat{B}] + [\hat{A}, \hat{C}]$$

$$4- [\hat{A} + \hat{B}, \hat{C}] = [\hat{A}, \hat{C}] + [\hat{B}, \hat{C}]$$

$$5- [\hat{A}, \hat{B}\hat{C}] = [\hat{A}, \hat{B}]\hat{C} + \hat{B}[\hat{A}, \hat{C}]$$

$$6- [\hat{A}\hat{B}, \hat{C}] = [\hat{A}, \hat{C}]\hat{B} + \hat{A}[\hat{B}, \hat{C}]$$

$$7- [\hat{A}^2, \hat{C}] = [\hat{A}, \hat{C}]\hat{A} + \hat{A}[\hat{A}, \hat{C}] = \hat{A}[\hat{A}, \hat{C}] + [\hat{A}, \hat{C}]\hat{A}$$

$$8- [\hat{A}, [\hat{B}, \hat{C}]] + [\hat{C}, [\hat{A}, \hat{B}]] + [\hat{B}, [\hat{C}, \hat{A}]] = 0$$

$$9- [\hat{A}, b] = 0$$

Where $\hat{A}, \hat{B}, \hat{C}$ Linear operators and b is a constant

Ex: Evaluate $[\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial^n}{\partial x^n}]$?

Sol:

$$[\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial^n}{\partial x^n}] \psi = \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial^n}{\partial x^n} \psi - \frac{\partial^n}{\partial x^n} \frac{\partial}{\partial x} \psi$$

$$\Rightarrow \frac{\partial^{n+1}}{\partial x^{n+1}} \psi - \frac{\partial^{n+1}}{\partial x^{n+1}} \psi = 0 \quad \text{Commutate}$$

Ex: Evaluate $\left[\frac{d}{dx}, x^2\right]$?

Sol

$$\left[\frac{d}{dx}, x^2\right] \psi = \frac{d}{dx} x^2 \psi - x^2 \frac{d}{dx} \psi = 2x\psi + x^2 \cancel{\frac{d\psi}{dx}} - x^2 \cancel{\frac{d\psi}{dx}}$$

$$\therefore \left[\frac{d}{dx}, x^2\right] = 2x$$

Ex: Evaluate $[\hat{x}^n, \hat{p}_x]$?

Sol

$$\begin{aligned} [\hat{x}^n, \hat{p}_x] \psi &= \hat{x}^n \hat{p}_x \psi - \hat{p}_x \hat{x}^n \psi \quad \text{but } \hat{p}_x = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \\ &= -i\hbar \left(x^n \frac{\partial}{\partial x} \psi - \frac{\partial}{\partial x} x^n \psi \right) \\ &= -i\hbar \left(x^n \cancel{\frac{\partial \psi}{\partial x}} - n x^{n-1} \psi - x^n \cancel{\frac{\partial \psi}{\partial x}} \right) = i\hbar n x^{n-1} \psi \end{aligned}$$

$$\therefore [\hat{x}^n, \hat{p}_x] = i\hbar n x^{n-1}$$

Ex: Prove that $[\hat{H}, \hat{x}] = -\frac{i\hbar}{m} \hat{p}_x$?

$$\text{sol: } \because \hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + V \Rightarrow [\hat{H}, \hat{x}] = \left[\frac{\hat{p}^2}{2m} + V, \hat{x} \right]$$

$$\left[\frac{\hat{p}^2}{2m} + V, \hat{x} \right] = \left[\frac{\hat{p}^2}{2m}, \hat{x} \right] + [V, \hat{x}] \quad \dots \textcircled{1}$$

$$\text{but: } [V, \hat{x}] \psi = V x \psi - x V \psi = 0 \Rightarrow [V, \hat{x}] = 0 \quad \dots \textcircled{2}$$

$$\text{and } \left[\frac{\hat{p}^2}{2m}, \hat{x} \right] = \left[\frac{\hat{p}}{2m}, x \right] \hat{p} + \hat{p} \left[\frac{\hat{p}}{2m}, x \right] \quad \dots \textcircled{3}$$

$$\begin{aligned} \left[\frac{\hat{p}}{2m}, x \right] \psi &= -\frac{i\hbar}{2m} \left(\frac{\partial}{\partial x} x \psi - x \frac{\partial}{\partial x} \psi \right) \\ &= -\frac{i\hbar}{2m} \left(\psi + x \cancel{\frac{\partial \psi}{\partial x}} - x \cancel{\frac{\partial \psi}{\partial x}} \right) = -\frac{i\hbar}{2m} \psi \Rightarrow \left[\frac{\hat{p}}{2m}, x \right] = -\frac{i\hbar}{2m} \quad \textcircled{4} \end{aligned}$$

④ in ③ $\Rightarrow$

$$\left[\frac{\hat{p}^2}{2m}, \hat{x} \right] = -\frac{i\hbar}{2m} \hat{p} - \hat{p} \frac{i\hbar}{2m} = -\frac{i\hbar}{m} \hat{p} \quad \dots \textcircled{5}$$

② and ⑤ in ① $\Rightarrow$

$$[\hat{H}, \hat{x}] = -\frac{i\hbar}{m} \hat{p}$$

H.W. ① Evaluate $[\hat{P}_x^n, \hat{x}^n]$, $[\hat{H}, \hat{P}_x]$ for the Harmonic Oscillator and $[\hat{P}_x, \hat{T}]$ and what is the physical meaning of the results?

② Evaluate $[\hat{H}, \hat{T}]$ for a free particle?