

Середні значення координат та імпульсу.
Невизначеність Гайзенберга

З попередніх занять ми дізналися, що...

- Стан у квантовій механіці задається хвильовою функцією $\psi(x, t)$

- Величина $|\psi(x, t)|^2 dx$ дорівнює ймовірності знаходження частинки в околі точки x у момент часу t

- $\int |\psi(x, t)|^2 dx = 1$

- $\psi(x, t) = C e^{-i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)}$

- Принцип суперпозиції

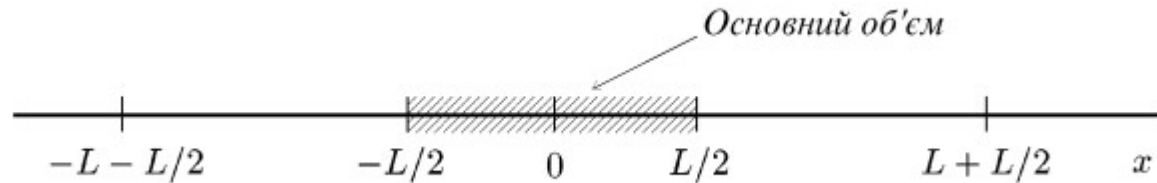
$$\psi = \sum_n C_n \psi_n \quad \text{або} \quad \psi = \int C_f \psi_f df$$

$$\sum_{n \geq 1} |C_n|^2 = 1$$

$C_{i=1,2,3,\dots}$ — вагові множники

$|C_i|^2$ — ймовірність перебувати у стані ψ_i

Граничні умови періодичності



$$\psi(x, t) = \psi(x + L, t) \longrightarrow e^{ikx} = e^{ik(x+L)} \longrightarrow e^{ikL} = 1$$

$$kL = 2\pi n \Rightarrow k = \frac{2\pi}{L} n, n = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3$$

Імпульс та енергія квантуються

$$p = \hbar k = \frac{2\pi\hbar}{L} n$$

$$E = \frac{2\pi^2\hbar^2}{mL^2} n^2$$

Ортогональність хвильових функцій

Розглянемо інтеграл

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \psi_k(x) dx$$

Де $\psi_{k'}(x)$ і $\psi_k(x)$ — хвильові функції з різними хвильовими векторами, $*$ - оператор комплексного спряження

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \psi_k(x) dx &= \lim_{L \rightarrow \infty} \int_{-L/2}^{+L/2} \psi_{k'}^*(x) \psi_k(x) dx = \lim_{L \rightarrow \infty} A' A \int_{-L/2}^{+L/2} e^{-ik'x} e^{ikx} dx = \lim_{L \rightarrow \infty} A' A \int_{-L/2}^{+L/2} e^{i(k-k')x} dx = \\ &= \lim_{L \rightarrow \infty} A' A \left. \frac{e^{i(k-k')x}}{i(k-k')} \right|_{-L/2}^{+L/2} = \lim_{L \rightarrow \infty} A' A \frac{e^{i(k-k')L/2} - e^{-i(k-k')L/2}}{i(k-k')} = \lim_{L \rightarrow \infty} A' A \frac{2}{k-k'} \sin((k-k')L/2) = 2\pi A' A \delta(k-k') \end{aligned}$$

Де A і A' — коефіцієнти хвильових функцій $\psi_{k'}(x)$ і $\psi_k(x)$ відповідно, $\delta(x)$ — дельта функція Дірака

Дельта функція Дірака

Означення:

$$\int_a^b f(x) \delta(x - x_0) dx = \begin{cases} f(x_0), x_0 \in [a, b] \\ 0, x_0 \notin [a, b] \end{cases}$$

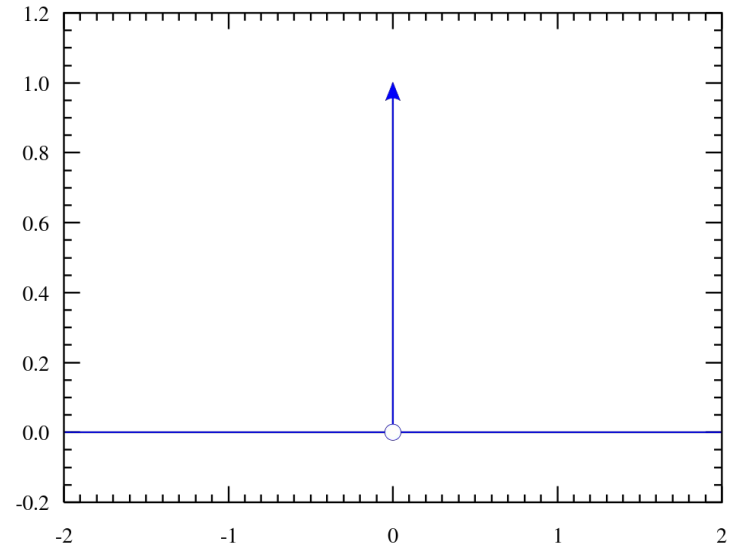
Властивості

$$\delta(x) = 0, \forall x \neq 0$$

$$\delta(-x) = \delta(x)$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x) dx = 1$$

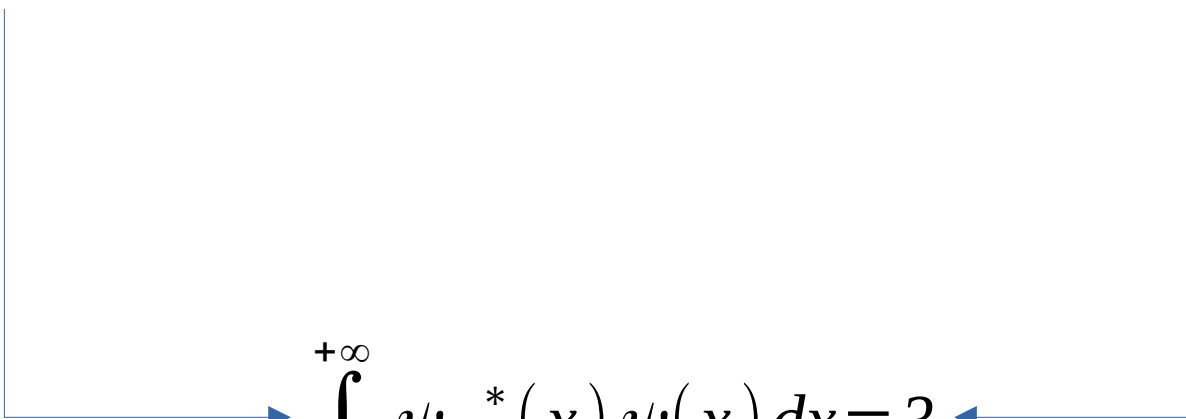
$$\delta'(x) = -\delta(x) \frac{d}{dx}$$



Самоcтійне завдання

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \psi_k(x) dx = \delta(k - k')$$

$$\psi = \int C_k \psi_k dk$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \psi(x) dx = ?$$


Відповідь

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \psi(x) dx &= \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \int_k C(k) \psi_k(x) dk dx = \\ &= \int_k C(k) \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \psi_k(x) dx dk = \int_k C(k) \delta(k - k') dk = C(k') \end{aligned}$$

Або просто

$$C(k') = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{k'}^*(x) \psi(x) dx$$

Середнє значення розподілу ймовірності

Для дискретного розподілу ймовірності:

$$\langle x \rangle = \sum x P(x)$$

Де $\langle x \rangle$ - середнє значення, x — можливе значення випадкової величини, $P(x)$ — функція маси ймовірності.

Для неперервного розподілу ймовірності:

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} x f(x) dx$$

Де $f(x)$ — функція густини ймовірності.

Це середнє арифметичне

$$\langle x \rangle = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n x_i$$

Середнє значення

Середнє значення координати частинки x :

$$\langle x \rangle = \int x |\psi(x)|^2 dx = \int \psi^*(x) x \psi(x) dx$$

Для довільної функції $U(x)$:

$$\langle U(x) \rangle = \int \psi^*(x) U(x) \psi(x) dx$$

Де $\psi^*(x)$ — комплексно-спряжена функція до $\psi(x)$

Середнє значення імпульсу частинки

Представимо $\psi(x)$ у вигляді

$$\psi(x) = \int_p C(p) \psi_p(x) dp$$

$$C(p) = \int \psi_p^*(x) \psi(x) dx$$

$$\psi_p(x) = \text{const} \cdot e^{ipx/\hbar}$$

Величина $|C(p)|^2$ дорівнює ймовірності того, що частинка має імпульс p .
За означенням середнього значення:

$$\langle p \rangle = \int_p p |C(p)|^2 dp = \int_p C^*(p) p C(p) dp$$

Середнє значення імпульсу частинки

$$\langle p \rangle = \int_p p |C(p)|^2 dp = \int_p C^*(p) p C(p) dp \quad C(p) = \int \psi_p^*(x) \psi(x) dx$$

$$\langle p \rangle = \int_p \int \psi_p(x') \psi^*(x') dx' \int p \psi_p^*(x) \psi(x) dx dp$$

Розглянемо другий інтеграл детальніше

Середнє значення імпульсу частинки

$$\int p \psi_p^*(x) \psi(x) dx$$

$$\psi_p(x) = \text{const} \cdot e^{ipx/\hbar}$$

$$\int p A e^{-ipx/\hbar} \psi(x) dx$$

$$\frac{d}{dx} e^{-ipx/\hbar} = \left(\frac{-ip}{\hbar}\right) e^{-ipx/\hbar} \rightarrow p e^{-ipx/\hbar} = -\frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx} e^{-ipx/\hbar} \rightarrow \int_{-L/2}^{+L/2} \psi(x) \left(\frac{-\hbar}{i} \frac{d}{dx}\right) A e^{-ipx/\hbar} dx$$

$$\int uv' = uv - \int u'v \rightarrow -\frac{\hbar}{i} \psi(x) A e^{-ipx/\hbar} \Big|_{-L/2}^{+L/2} + \frac{\hbar}{i} \int_{-L/2}^{+L/2} A e^{-ipx/\hbar} \frac{d\psi(x)}{dx} dx$$

Середнє значення імпульсу частинки

З граничних умов періодичності

$$-\frac{\hbar}{i} \psi(x) A e^{-ipx/\hbar} \Big|_{-L/2}^{+L/2} = 0$$

Тому

$$\int p \psi_p^*(x) \psi(x) dx = \int \psi_p^*(x) (-i\hbar) \frac{d\psi(x)}{dx} dx$$

Середнє значення імпульсу частинки

$$\begin{aligned}\langle p \rangle &= \int_p \int \psi_p(x') \psi^*(x') dx' \int p \psi_p^*(x) \psi(x) dx dp = \\ &= \int_p \int \psi_p(x') \psi^*(x') dx' \int \psi_p^*(x) \left(-i \hbar \frac{d \psi(x)}{dx} \right) dx dp = \\ &= \int \int \psi^*(x') \left(-i \hbar \frac{d \psi(x)}{dx} \right) \int_p \psi_p^*(x) \psi_p^*(x') dp dx' dx = \\ &= \int \int \psi^*(x') \left(-i \hbar \frac{d \psi(x)}{dx} \right) \delta(x - x') dx' dx = \\ &= -i \hbar \int \psi^*(x) \frac{d \psi(x)}{dx} dx\end{aligned}$$

Середнє значення імпульсу частинки

$$\langle p \rangle = \int \psi^*(x) \left(-i \hbar \frac{d}{dx} \right) \psi(x) dx$$

Введемо означення оператора імпульсу

$$\hat{p} = -i \hbar \frac{d}{dx}$$

Таким чином

$$\langle p \rangle = \int \psi^*(x) \hat{p} \psi(x) dx$$

Самостійне завдання

Знайти вигляд оператора

$$\hat{p}^2 = ?$$

$$\langle p^2 \rangle = \int \psi^*(x) \hat{p}^2 \psi(x) dx$$

Відповідь

$$\hat{p}^2 = \hat{p} \hat{p} = -\hbar^2 \frac{d^2}{dx^2}$$

Середнє значення кінетичної енергії

$$\left\langle \frac{p^2}{2m} \right\rangle = \int \psi^*(x) \frac{\hat{p}^2}{2m} \psi(x) dx = \int \psi^*(x) \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \right) \psi(x) dx$$

Оператор кінетичної енергії

$$\frac{\hat{p}^2}{2m} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2}$$

Співвідношення невизначеності Гайзенберга

Оператор відхилення від середнього значення координати

$$\hat{\Delta}x = \hat{x} - \langle x \rangle$$

Оператор відхилення від середнього значення імпульсу

$$\hat{\Delta}p = \hat{p} - \langle p \rangle$$

Співвідношення невизначеності Гайзенберга

Розглянемо середнє $\Delta x \Delta p$

$$\langle \Delta x \Delta p \rangle = \int \psi^*(x) \hat{\Delta x} \hat{\Delta p} \psi(x) dx = \int (\hat{\Delta x} \psi(x))^* \hat{\Delta p} \psi(x) dx$$

Застосуємо [нерівність Коші-Буняковського-Шварца](#)

$$\left| \int f_1^*(x) f_2(x) dx \right|^2 = \int |f_1(x)|^2 dx \int |f_2(x)|^2 dx$$

Вибравши $f_1(x)$ та $f_2(x)$ наступним чином

$$f_1(x) = \hat{\Delta x} \psi(x)$$

$$f_2(x) = \hat{\Delta p} \psi(x)$$

Співвідношення невизначеності Гайзенберга

$$\int |f_1(x)|^2 dx = \int \psi^*(x) (\hat{\Delta x})^2 \psi(x) dx = \langle (\hat{\Delta x})^2 \rangle$$

$$\int |f_2(x)|^2 dx = \int (\hat{\Delta p} \psi(x))^* \hat{\Delta p} \psi(x) dx = \int \psi^*(x) (\hat{\Delta p})^2 \psi(x) dx = \langle (\hat{\Delta p})^2 \rangle$$

Потребує доведення

Таким чином, отримуємо нерівність

$$\langle (\hat{\Delta x})^2 \rangle \langle (\hat{\Delta p})^2 \rangle \geq |\langle \hat{\Delta x} \hat{\Delta p} \rangle|^2$$

Співвідношення невизначеності Гайзенберга

$$\langle \hat{\Delta}x \hat{\Delta}p \rangle = \left\langle \frac{\hat{\Delta}x \hat{\Delta}p + \hat{\Delta}p \hat{\Delta}x}{2} + \frac{\hat{\Delta}x \hat{\Delta}p - \hat{\Delta}p \hat{\Delta}x}{2} \right\rangle$$

Використаємо правило комутації

$$(\hat{p}x - x\hat{p})\psi = -i\hbar \frac{d}{dx}(x\psi) + i\hbar x \frac{d\psi}{dx} = -i\hbar \psi$$

Тоді

$$\begin{aligned} \langle \hat{\Delta}x \hat{\Delta}p - \hat{\Delta}p \hat{\Delta}x \rangle &= \int \psi^*(x) \left\{ \hat{\Delta}x \hat{\Delta}p - \left(-i\hbar \frac{d}{dx} - \langle p \rangle\right)(x - \langle x \rangle) \right\} \psi(x) dx = \\ &= \int \psi^*(x) \left\{ \hat{\Delta}x \hat{\Delta}p + i\hbar - (x - \langle x \rangle) \left(-i\hbar \frac{d}{dx} - \langle p \rangle\right) \right\} \psi(x) dx = \\ &= \int \psi^*(x) (\hat{\Delta}x \hat{\Delta}p - \hat{\Delta}x \hat{\Delta}p) \psi(x) dx + i\hbar \int \psi^*(x) \psi(x) dx = i\hbar \end{aligned}$$

Співвідношення невизначеності Гайзенберга

Позначимо

$$I = \langle \hat{\Delta}x \hat{\Delta}p + \hat{\Delta}p \hat{\Delta}x \rangle$$

Доведемо, що I — дійсна величина

$$\begin{aligned} I^* &= \int \psi(x) \hat{\Delta}x \left(ih \frac{d}{dx} - \langle p \rangle \right) \psi^*(x) dx + \int \psi(x) \left(ih \frac{d}{dx} - \langle p \rangle \right) \hat{\Delta}x \psi^*(x) dx = \\ &= \int \psi^*(x) \left(-ih \frac{d}{dx} - \langle p \rangle \right) \hat{\Delta}x \psi(x) dx + \int \psi^*(x) \hat{\Delta}x \left(-ih \frac{d}{dx} - \langle p \rangle \right) \psi(x) dx = \langle \hat{\Delta}p \hat{\Delta}x \rangle + \langle \hat{\Delta}x \hat{\Delta}p \rangle \end{aligned}$$

Тобто $I = I^*$ - дійсна величина

Співвідношення невизначеності Гайзенберга

$$\langle (\Delta \hat{x})^2 \rangle \langle (\Delta \hat{p})^2 \rangle \geq \left| \frac{I + i\hbar}{2} \right|^2 = \frac{I^2 + \hbar^2}{4} \geq \frac{\hbar^2}{4}$$

Остаточно

$$\langle (\Delta \hat{x})^2 \rangle \langle (\Delta \hat{p})^2 \rangle \geq \frac{\hbar^2}{4}$$

Висновки

- Будь-який вимір в квантовій механіці - це взаємодія квантового об'єкта з об'єктом класичної механіки
- В квантовій механіці немає поняття траєкторії.

Задача

Використовуючи співвідношення Гайзенберга оцінити мінімальне значення енергії гармонічного осцилятора. Середня енергія гармонічного осцилятора:

$$E = \frac{\langle \hat{p}^2 \rangle}{2m} + \frac{m\omega^2}{2} \langle \hat{x}^2 \rangle$$

З міркувань симетрії

$$\langle \hat{p} \rangle = 0, \langle \hat{x} \rangle = 0$$

Тому

$$\langle (\Delta \hat{p})^2 \rangle = \langle \hat{p}^2 \rangle - \langle \hat{p} \rangle^2 = \langle \hat{p}^2 \rangle$$

$$\langle (\Delta \hat{x})^2 \rangle = \langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2 = \langle \hat{x}^2 \rangle$$

Джерела

- Спряжені числа
- Дельта функція Дірака
- Середні значення
- Квантова механіка : підручник / І. О. Вакарчук. — 4-те вид., доп. — Львів : ЛНУ імені Івана Франка, 2012, ст. 71-100, ISBN 978-966-613-921-7.
- Ландау Л. Д., Лифшиц Е. М. Курс теоретической физики: Учеб. пособ.: Для вузов. В 10 т. Т. III. Квантовая механика (нерелятивистская теория). — 6-е изд., испр. — М.: ФИЗМАТЛИТ, 2004. - с. 13-17, 65-73 - ISBN 5-9221-0530-2.