

パリティ オペレータ \hat{P} を

$$\hat{P} \psi(x) = \psi(-x)$$

と定義する。

この時、 \hat{P} の固有値は ± 1 である。

(証) \hat{P} の固有値を α の固有関数を $\phi(x)$ とする。この時

$$\hat{P} \phi(x) = \alpha \phi(x)$$

が成り立つ。

この式に左から \hat{P} をかける。

$$\hat{P}^2 \phi(x) = \alpha \hat{P} \phi(x) = \alpha^2 \phi(x)$$

一方定義式より

$$\hat{P}^2 \phi(x) = \hat{P} \phi(-x) = \phi(x)$$

2つの式を比較して

$$\underline{\alpha^2 = 1} \quad \alpha, 2$$

$$\alpha = \pm 1$$

と求まる。

[例 1] 調和振動子のハミルトニアン

8

$$\hat{H}(x) = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2$$

この時 1.04元 変換 \hat{P} に対して

$$\hat{H}'(x) = \hat{P} \hat{H}(x) \hat{P}^{-1} = \hat{H}(-x) = \hat{H}(x)$$

$\alpha, 2$ $\boxed{\hat{P} \hat{H} = \hat{H} \hat{P}}$ であることを示す。

$\alpha, 2$ \hat{H} と \hat{P} は同時固有関数である

\hat{P} の固有関数は

$$\begin{cases} \psi_+(x) = \psi_+(-x) & (+) \text{ パリティ (対称)} \\ \psi_-(x) = -\psi_-(-x) & (-) \text{ パリティ (反対称)} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \hat{P} \psi_+(x) = \psi_+(x) & (\text{対称}) \\ \hat{P} \psi_-(x) = -\psi_-(x) & (\text{反対称}) \end{cases}$$

と

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{対称} : \psi_+(x) = \psi_+(-x) \\ \text{反対称} : \psi_-(x) = -\psi_-(-x) \end{array} \right.$$

• 調和振動子の波動関数

$$\left\{ \begin{array}{l} n=0, 2, 4, \dots \\ \text{対称な波動関数} \\ \\ n=1, 3, 5, \dots \\ \text{反対称な波動関数} \end{array} \right.$$

調和振動子の波動関数

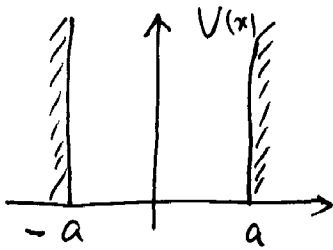
$$\psi_n(x) = \left(\frac{\alpha^2}{4^n \pi (n!)^2} \right)^{\frac{1}{4}} H_n(\alpha x) e^{-\frac{1}{2}\alpha^2 x^2}$$

$$\therefore \left\{ \begin{array}{l} H_0(\alpha x) = 1 \\ H_1(\alpha x) = 2\alpha x \\ H_2(\alpha x) = 4(\alpha x)^2 - 2 \\ H_3(\alpha x) = 8(\alpha x)^3 - 12\alpha x \\ H_4(\alpha x) = 16(\alpha x)^4 - 48(\alpha x)^2 + 12 \end{array} \right.$$

↑↑↑↑ ↑↑↑↑ ↑↑↑↑ の固有関数 ↑↑あり!!

[1342] 無限に高い壁のポテンシャル

10



$$V(x) = \begin{cases} 0 & |x| < a \\ \infty & |x| > a \end{cases}$$

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x)$$

このハミルトニアンは、ポテンシャルの交換に対して不変

$$\hat{P} \hat{H} \hat{P}^{-1} = \hat{H}$$

固有関数 (ポテンシャルの固有関数) もある。

(証明) $|x| < a$ $-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi}{dx^2} = E \psi$

$$k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2} \quad \text{より} \quad \frac{d^2 \psi}{dx^2} + k^2 \psi = 0$$

よって $\psi(x) = A \sin kx + B \cos kx$

$$\psi(\pm a) = 0 = \pm A \sin ka + B \cos ka$$

よって

$$\left. \begin{aligned} \psi_+(x) &= A \cos kx \\ \psi_-(x) &= B \sin kx \end{aligned} \right\} \text{と表す。}$$

よって

$$\left. \begin{aligned} \hat{P} \psi_+ &= \psi_+ \\ \hat{P} \psi_- &= -\psi_- \end{aligned} \right\} \text{と表す。}$$