

1次元の領域 ( $0 \leq x \leq a$ ) のみ値がゼロで、他は無限大となるポテンシャル系においては、質量  $m$  の粒子の  $n$  番目の量子状態のエネルギー  $E_n^{(0)}$  と直交規格化された (無摂動の) 波動関数 (固有状態)  $\psi_n^{(0)}(x)$  は次のように表される。

$$E_n^{(0)} = \left( \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2} \right) n^2, \quad \psi_n^{(0)}(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right), \quad (n = 1, 2, \dots) \quad (1)$$

(a) 摂動  $\hat{V} = V_0 \cdot (x - a/2)^2$  ( $V_0$ : 定数) が働く場合に 1 次の摂動エネルギー  $E_n^{(1)} = \langle n | \hat{V} | n \rangle$  を計算せよ。

(b) 1 次の摂動において、 $n$  番目のエネルギーの近似式を記し、その特徴を述べよ。

ただし、次の積分公式を使ってよい。

$$I_k \equiv \int_0^a x^k \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx, \quad (k = 0, 1, 2)$$

$$I_0 = \frac{a}{2}, \quad I_1 = \frac{a^2}{4}, \quad I_2 = \left(\frac{1}{6} - \frac{1}{4n^2\pi^2}\right) a^3. \quad (2)$$

(解答例)

(a)

$$\begin{aligned} E_n^{(1)} &= \langle n | \hat{V} | n \rangle \equiv \int_0^a \psi_n^{(0)*}(x) \hat{V} \psi_n^{(0)}(x) dx \\ &= \left(\frac{2V_0}{a}\right) \int_0^a \left(x - \frac{a}{2}\right)^2 \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx \\ &= \left(\frac{2V_0}{a}\right) \left[ \int_0^a x^2 \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx - a \int_0^a x \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx + \frac{a^2}{4} \int_0^a \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx \right] \end{aligned} \quad (3)$$

ここで式 (3) に積分公式 (2) の値を代入すると

$$\begin{aligned} E_n^{(1)} &= \frac{2V_0}{a} \left( \frac{a^3}{6} - \frac{a^3}{4n^2\pi^2} - \frac{a^3}{4} + \frac{a^3}{8} \right) \\ &= \frac{a^2 V_0}{2} \left( \frac{1}{6} - \frac{1}{n^2\pi^2} \right). \end{aligned} \quad (4)$$

(b) 1 次の摂動で  $n$  番目のエネルギーの近似式は次のように得られる。

$$\begin{aligned} E_n &\approx E_n^{(0)} + E_n^{(1)} \\ &= \left( \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2} \right) n^2 + \frac{a^2 V_0}{2} \left( \frac{1}{6} - \frac{1}{n^2\pi^2} \right). \end{aligned} \quad (5)$$

$n$  の値 (量子状態) に依存した摂動エネルギーとなり、摂動の結果、励起エネルギー間隔も変化する。

備考：

$$I_0 \equiv \int_0^a \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx = \frac{1}{2} \int_0^a \left[1 - \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right] dx = \frac{a}{2}, \quad (6)$$

$$\begin{aligned} I_1 &\equiv \int_0^a x \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx = \frac{1}{2} \int_0^a x \left[1 - \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right] dx \\ &= \left[\frac{x^2}{4}\right]_{x=0}^{x=a} - \frac{1}{2} \int_0^a x \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right) dx. \end{aligned} \quad (7)$$

この積分は部分積分の公式より

$$\begin{aligned} \int_0^a x \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right) dx &= \left(\frac{a}{2n\pi}\right) \int_0^a x \frac{d}{dx} \left[\sin\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right] dx \\ &= \left(\frac{a}{2n\pi}\right) \left[x \sin\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right]_{x=0}^{x=a} - \left(\frac{a}{2n\pi}\right) \int_0^a \sin\left(\frac{2n\pi x}{a}\right) dx \\ &= \left(\frac{a}{2n\pi}\right)^2 \left[\cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right]_{x=0}^{x=a} = 0, \\ I_1 &= \frac{a^2}{4}. \end{aligned} \quad (8)$$

$$\begin{aligned} I_2 &\equiv \int_0^a x^2 \sin^2\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx = \frac{1}{2} \int_0^a x^2 \left[1 - \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right] dx \\ &= \left[\frac{x^3}{6}\right]_{x=0}^{x=a} - \frac{1}{2} \int_0^a x^2 \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right) dx. \end{aligned} \quad (9)$$

同様に、この積分は部分積分の公式より

$$\begin{aligned} \int_0^a x^2 \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right) dx &= \left(\frac{a}{2n\pi}\right) \int_0^a x^2 \frac{d}{dx} \left[\sin\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right] dx \\ &= \left(\frac{a}{2n\pi}\right) \left[x^2 \sin\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right]_{x=0}^{x=a} - \left(\frac{a}{2n\pi}\right) \int_0^a 2x \sin\left(\frac{2n\pi x}{a}\right) dx \\ &= 2\left(\frac{a}{2n\pi}\right)^2 \int_0^a x \frac{d}{dx} \left[\cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right] dx \\ &= \frac{a^2}{2n^2\pi^2} \left[x \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right]_{x=0}^{x=a} - \left(\frac{a^2}{2n^2\pi^2}\right) \int_0^a \cos\left(\frac{2n\pi x}{a}\right) dx \\ &= \left(\frac{a^3}{2n^2\pi^2}\right) - \left(\frac{a^2}{2n^2\pi^2}\right) \left(\frac{a}{2n\pi}\right) \left[\sin\left(\frac{2n\pi x}{a}\right)\right]_{x=0}^{x=a} = \frac{a^3}{2n^2\pi^2}, \\ I_2 &= \frac{a^3}{6} - \frac{a^3}{4n^2\pi^2}. \end{aligned} \quad (10)$$