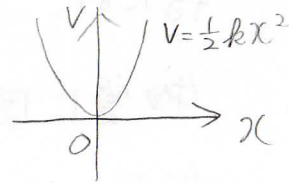


変分法 調和振動子

★ 計算条件

・ハミルトン = \hat{H}

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2} kx^2$$



・試行関数

基底状態 $\psi_0 = A e^{-\frac{1}{2} Bx^2}$

第一励起状態 $\psi_1 = (Cx + B) e^{-\frac{1}{2} Bx^2}$

ψ_0 と ψ_1 は直交性を満たすものとする

$$\int_{-\infty}^{\infty} \psi_0^* \psi_1 dx = 0$$

・エネルギー

$$E = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \hat{H} \psi dx}{\int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \psi dx}$$

★ 基底状態

・規格化

$$\int_{-\infty}^{\infty} \psi_0^* \psi_0 dx = A^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-Bx^2} dx$$

$$= A^2 \sqrt{\frac{\pi}{B}}$$

$$= 1$$

$$A^2 = \sqrt{\frac{B}{\pi}}$$

(ガウス積分 $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$)

・エネルギー

$$E_0 = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_0^* \hat{H} \psi_0 dx$$

$$= A^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-Bx^2} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} (-B + B^2 x^2) + \frac{m\omega^2}{2} x^2 \right\} dx$$

$$= \sqrt{\frac{B}{\pi}} \left\{ \frac{\hbar^2 B}{2m} \sqrt{\frac{\pi}{B}} + \left(-\frac{\hbar^2 B^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2} \right) \frac{1}{2B} \sqrt{\frac{\pi}{B}} \right\}$$

$$= \frac{\hbar^2 B}{2m} - \frac{\hbar^2 B}{4m} + \frac{m\omega^2}{4B}$$

$$= \frac{1}{4} \left(\frac{\hbar^2 B}{m} + \frac{m\omega^2}{B} \right) \quad \left(\begin{array}{l} \text{ガウス積分} \\ \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-ax^2} dx = \frac{1}{2a} \sqrt{\frac{\pi}{a}} \end{array} \right)$$

・エネルギーの極小

$$\frac{dE_0}{dB} = \frac{1}{4} \left(\frac{\hbar^2}{m} - \frac{m\omega^2}{B^2} \right) = 0$$

$$B = \frac{m\omega}{\hbar}$$

・そのときのエネルギー

$$E_0 = \frac{1}{4} \left(\frac{\hbar^2}{m} \cdot \frac{m\omega}{\hbar} + m\omega^2 \frac{\hbar}{m\omega} \right)$$

$$= \frac{1}{4} (\hbar\omega + \hbar\omega)$$

$$= \frac{1}{2} \hbar\omega$$

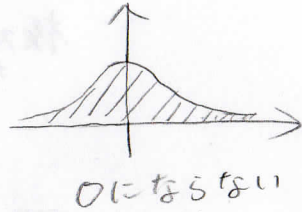
☆ 第一励起状態

・直交性

$$\int_{-\infty}^{\infty} \psi_1^* \psi_0 dx = AC \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2}(B+F)x^2} dx + AD \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-\frac{1}{2}(B+F)x^2} dx$$

奇関数
 $f(-x) = -f(x)$
 $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = 0$

$$= AC \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2}(B+F)x^2} dx = 0$$



$A \neq 0$ かつ $C = 0$

$$\psi_1 = Dx e^{-\frac{1}{2}Fx^2}$$

・規格化

$$\int_{-\infty}^{\infty} \psi_1^* \psi_1 dx = D^2 \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-Fx^2} dx$$

$$= \frac{D^2}{2F} \sqrt{\frac{\pi}{F}}$$

$$= 1$$

$$D^2 = 2F \sqrt{\frac{F}{\pi}}$$

・エネルギー

$$E_1 = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_1^* \hat{H} \psi_1 dx$$

$$= D^2 \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-Fx^2} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} (-3Fx + F^2 x^3) + \frac{m\omega^2}{2} x^2 \right\} dx$$

$$= 2F \sqrt{\frac{F}{\pi}} \left\{ \frac{3\hbar^2 F}{2m} \cdot \frac{1}{2F} \sqrt{\frac{\pi}{F}} + \left(-\frac{\hbar^2 F^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2} \right) \frac{3}{4F^2} \sqrt{\frac{\pi}{F}} \right\}$$

$$E_1 = \frac{3\hbar^2 F}{2m} - \frac{3\hbar^2 F}{4m} + \frac{3m\omega^2}{4F}$$

$$= \frac{3}{4} \left(\frac{\hbar^2 F}{m} + \frac{m\omega^2}{F} \right)$$

力の積分
 $\int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-ax^2} dx = \frac{3}{4a^2} \sqrt{\frac{\pi}{a}}$

・エネルギーの極小

$$\frac{dE_1}{dF} = \frac{3}{4} \left(\frac{\hbar^2}{m} - \frac{m\omega^2}{F^2} \right) = 0$$

$$F = \frac{m\omega}{\hbar}$$

・そのときのエネルギー

$$E_1 = \frac{3}{4} \left(\frac{\hbar^2}{m} \cdot \frac{m\omega}{\hbar} + m\omega^2 \frac{\hbar^2}{m\omega} \right)$$

$$= \frac{3}{4} (\hbar\omega + \hbar\omega)$$

$$= \frac{3}{2} \hbar\omega$$

$$E_0 = \frac{1}{2} \hbar\omega, E_1 = \frac{3}{2} \hbar\omega$$

調和振動子のエネルギー $E_n = (n + \frac{1}{2}) \hbar\omega$ ($n=0, 1, 2, \dots$)

と矛盾しない答え