

問題 1 量子力学: 周期境界条件・デルタ関数ポテンシャル・摂動論

1-1

シュレーディンガー方程式は

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = E\psi(x) \quad (1-1.1)$$

$E < 0$ のときの解は

$$\psi(x) = Ae^{\kappa x} + Be^{-\kappa x}, \quad \kappa = \frac{\sqrt{-2mE}}{\hbar} \quad (1-1.2)$$

となる。周期的境界条件より

$$\begin{aligned} 0 &= \psi(x + 2\pi L) - \psi(x) \\ &= Ae^{2\pi\kappa L} e^{\kappa x} + Be^{-2\pi\kappa L} e^{-\kappa x} - Ae^{\kappa x} + Be^{-\kappa x} \\ &= A(e^{2\pi\kappa L} - 1)e^{\kappa x} + B(e^{-2\pi\kappa L} - 1)e^{-\kappa x} \end{aligned} \quad (1-1.3)$$

これを満たす κ は $\kappa = 0$ のみであるので、 $E < 0$ としたのと反するのでこのような解はない。

$E > 0$ のときの解は

$$\psi(x) = Ae^{ikx} + Be^{-ikx}, \quad k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} \quad (1-1.4)$$

となる。周期的境界条件より

$$\begin{aligned} 0 &= \psi(x + 2\pi L) - \psi(x) \\ &= Ae^{2\pi ikL} e^{ikx} + Be^{-2\pi ikL} e^{-ikx} - Ae^{ikx} + Be^{-ikx} \\ &= A(e^{2\pi ikL} - 1)e^{ikx} + B(e^{-2\pi ikL} - 1)e^{-ikx} \end{aligned} \quad (1-1.5)$$

これより

$$\begin{aligned} e^{2\pi ikL} &= 1 \\ k &= \frac{n}{L}, \quad (n \text{ は } 0 \text{ 以上の整数}) \\ \rightarrow E &= \frac{\hbar^2 k^2}{2m} = \frac{\hbar^2 n^2}{2mL^2} \end{aligned} \quad (1-1.6)$$

波動関数の係数 A, B が決まらないのでこれは縮退している。

1-2

シュレーディンガー方程式の両辺を微小区間 $(-\epsilon, \epsilon)$ で積分して $\epsilon \rightarrow 0+$ とすると

$$\begin{aligned} \int_{-\epsilon}^{\epsilon} dx \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{\hbar^2 v}{2m} \delta(x) \right] \psi(x) &= \int_{-\epsilon}^{\epsilon} dx E\psi(x) \\ \frac{\hbar^2}{2m} \lim_{\epsilon \rightarrow 0+} -\left(\frac{d\psi(\epsilon)}{dx} - \frac{d\psi(-\epsilon)}{dx} \right) + \frac{\hbar^2 v}{2m} \psi(0) &= 0 \\ \lim_{\epsilon \rightarrow 0} (\psi'(\epsilon) - \psi'(-\epsilon)) &= v\psi(0) \end{aligned} \quad (1-2.1)$$

1-3

$x \in (0, 2\pi L)$ でのシュレーディンガー方程式に与えられた波動関数を入れると

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} (e^{\kappa x} + Ae^{-\kappa x}) = -\frac{\hbar^2 \kappa^2}{2m} (e^{\kappa x} + Ae^{-\kappa x}) = -\frac{\hbar^2 \kappa^2}{2m} \psi(x) \quad (1-3.1)$$

より確かに $E = -\hbar^2 \kappa^2 / 2m$ の解になっているのがわかる。次に $x = 0$ での境界条件を考える。周期的境界条件より $x = 0$ と $x = 2\pi L$ での波動関数の値は同じであるので

$$\begin{aligned} \psi(0) &= \psi(2\pi L) \\ 1 + A &= e^{2\pi\kappa L} + Ae^{-2\pi\kappa L} \\ (e^{2\pi\kappa L} - 1)(e^{2\pi\kappa L} - A) &= 0 \end{aligned} \quad (1-3.2)$$

$e^{2\pi\kappa L} = 1$ となるのは $\kappa = 0$ であるので不適。よって $A = e^{2\pi\kappa L}$ また、設問 2 で求めた条件を周期的境界条件と合わせると

$$\begin{aligned}\psi'(0) - \psi'(2\pi L) &= v\psi(0) \\ \kappa(1 - A) - \kappa(e^{2\pi\kappa L} - Ae^{-2\pi\kappa L}) &= (1 + A)v \\ v &= \frac{2(1 - e^{2\pi\kappa L})}{1 + e^{2\pi\kappa L}}\kappa \\ &= -2\kappa \tanh(\pi\kappa L)\end{aligned}\tag{1-3.3}$$

となる。 $\kappa \tanh(\pi\kappa L)$ は単調減少で $\kappa = 0$ のとき $v = 0$ なので v と κ は 1 対 1 に対応する

1-4

波動関数は設問 1 で求めた形になるので、波動関数の規格化定数はおいておいて、

$$\psi(x) = e^{ikx} + Ae^{-ikx}\tag{1-4.1}$$

とする。 $x = 0$ と $x = 2\pi L$ で波動関数の値が連続であることより

$$\begin{aligned}\psi(0) &= \psi(2\pi L) \\ 1 + A &= e^{2\pi ikL} + Ae^{-2\pi ikL} \\ (e^{2\pi ikL} - 1)(e^{2\pi ikL} - A) &= 0\end{aligned}\tag{1-4.2}$$

まず $e^{2\pi ikL} = 1$ つまり $\kappa = n/L$ のように設問 1 と同じ条件のとき、微分係数の条件から

$$\begin{aligned}\psi'(0) - \psi'(2\pi L) &= v\psi(0) \\ ik(1 - A) - ik(e^{2\pi ikL} - Ae^{-2\pi ikL}) &= v(1 + A)A = -1\end{aligned}\tag{1-4.3}$$

よってこのときのシュレーディンガー方程式の解は

$$\psi(x) \propto \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right), \quad E = \frac{\hbar^2 n^2}{2mL^2}\tag{1-4.4}$$

となり、ポテンシャルの影響を受けない解となる。

次に $e^{2\pi ikL} = A$ のとき、微分係数に関する境界条件より

$$\begin{aligned}\psi'(0) - \psi'(2\pi L) &= v\psi(0) \\ ik(1 - A) - ik(e^{2\pi ikL} - Ae^{-2\pi ikL}) &= v(1 + A) \\ v &= \frac{2ik(1 - e^{2\pi ikL})}{1 + e^{2\pi ikL}} \\ &= 2k \tan(\pi kL)\end{aligned}\tag{1-4.5}$$

これもグラフを書くことにより v をあたえると k が量子化しているのがわかる。 k について解くことはできないので波動関数の形だけ示しておく

$$\psi(x) \propto e^{ikx} + e^{2\pi ikL}e^{-ikx}\tag{1-4.6}$$

となる。

1-5

設問 4 で得られた解の内、ポテンシャルの影響がないものはエネルギー固有値の補正も受けない。影響を受けた方について、摂動論の一般論より、 v の 1 次摂動の補正エネルギー ΔE は

$$\begin{aligned}\Delta E &= \frac{\int dx \psi^*(x) \frac{\hbar^2 v}{2m} \delta(x) \psi(x)}{\int dx \psi^*(x) \psi(x)} \\ &= \frac{\hbar^2 v}{2m} \frac{\int dx 4 \cos^2(kx - \pi kL) \delta(x)}{\int dx 4 \cos^2(kx - \pi kL)} = \frac{\hbar^2 \cos^2(\pi kL)}{\pi mL} v\end{aligned}\tag{1-5.1}$$

となる。

感想

ただ単に周期境界条件・デルタ関数ポテンシャル・摂動論を組み合わせてみましたという感じ。時間に余裕はないが、バンドギャップの話につながりそう。