

物性物理学 1 レポート No.1

61908697 佐々木良輔

問 1

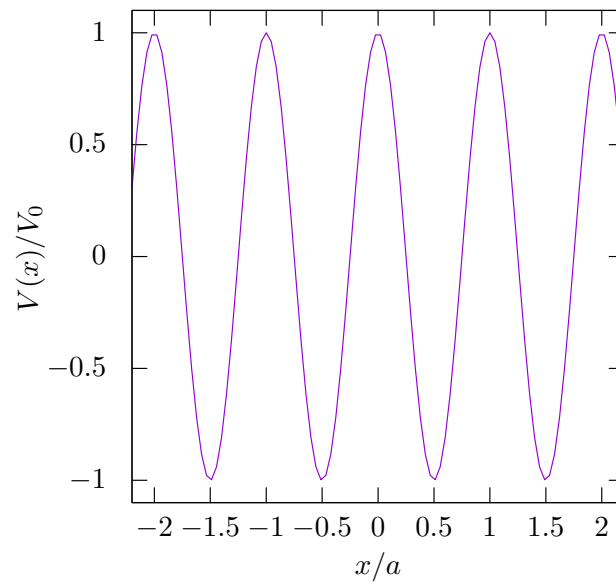


図 1 $V(x)$ のグラフ

問 2

$V_0 = 0$ のとき Schrödinger 方程式に $W_k(x)$ を代入すると

$$\begin{aligned} -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} W_k(x) &= E W_k(x) \\ \frac{\hbar^2 k^2}{2m} W_k(x) &= E W_k(x) \\ \therefore E &= \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \end{aligned}$$

問 3

$V_0 > 0$ のとき $HW_k(x)$ は

$$\begin{aligned} HW_k(x) \\ = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} W_k(x) + V_0(e^{i2\pi x/a} + e^{-i2\pi x/a})W_k(x) \end{aligned}$$

このとき第 1 項は

$$(\text{第 1 項}) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} W_k(x)$$

また第 2 項は

$$\begin{aligned} (\text{第 2 項}) &= V_0(e^{i2\pi x/a} + e^{-i2\pi x/a}) \frac{1}{\sqrt{L}} e^{ikx} \\ &= V_0 \frac{1}{\sqrt{L}} (e^{i(k+2\pi/a)x} + e^{i(k-2\pi/a)x}) \\ &= V_0 (W_{k+h_1}(x) + W_{k+h_{-1}}(x)) \end{aligned}$$

より $HW_k(x)$ は

$$HW_k(x) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} W_k(x) + V_0 (W_{k+h_1}(x) + W_{k+h_{-1}}(x))$$

となる. したがって Schrödinger 方程式は

$$\frac{\hbar^2 k^2}{2m} W_k(x) + V_0 (W_{k+h_1}(x) + W_{k+h_{-1}}(x)) = EW_k(x)$$

となる. $W_k(x)$ と $W_{k+h_1}(x)$, $W_{k+h_{-1}}(x)$ は直行するため, $W_k(x)$ は上の Schrödinger 方程式の固有関数ではない.

問 4

前問と同様に

$$\begin{aligned} HW_{k+h_n}(x) \\ = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} W_{k+h_n}(x) + V_0(e^{i2\pi x/a} + e^{-i2\pi x/a})W_{k+h_n}(x) \\ = \frac{\hbar^2 (k+h_n)^2}{2m} W_{k+h_n}(x) + V_0 (W_{k+h_{n+1}}(x) + W_{k+h_{n-1}}(x)) \end{aligned}$$

問 5

$\psi_k(x)$ を Schrödinger 方程式に代入すると, その左辺は

$$H\psi_k(x) = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_k(x) + V_0(e^{i2\pi x/a} + e^{-i2\pi x/a})\psi_k(x)$$

ここで右辺第 1 項は

$$\begin{aligned} (\text{第 1 項}) &= -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \sum_n c_n(k) W_{k+h_n}(x) \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} \sum_n c_n(k) (k + h_n)^2 W_{k+h_n}(x) \end{aligned}$$

また第 2 項は

$$\begin{aligned} (\text{第 2 項}) &= V_0(e^{i2\pi x/a} + e^{-i2\pi x/a}) \sum_n c_n(k) W_{k+h_n}(x) \\ &= V_0 \sum_n c_n(k) (W_{k+h_{n+1}}(x) + W_{k+h_{n-1}}(x)) \end{aligned}$$

したがって Schrödinger 方程式は

$$\frac{\hbar^2}{2m} \sum_n c_n(k) (k + h_n)^2 W_{k+h_n}(x) + V_0 \sum_n c_n(k) (W_{k+h_{n+1}}(x) + W_{k+h_{n-1}}(x)) = E \sum_n c_n(k) W_{k+h_n}(x)$$

であり $W_{k+h_n}(x)$ に関する項をまとめると

$$\frac{\hbar^2}{2m} c_n(k) (k + h_n)^2 + V_0 (c_{n-1}(k) + c_{n+1}(k)) = E c_n(k)$$

問 6

前問の結果を用いると

$$=E \begin{pmatrix} \vdots \\ c_{n-2}(k) \\ c_{n-1}(k) \\ c_n(k) \\ c_{n+1}(k) \\ c_{n+2}(k) \\ \vdots \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \ddots & & & & & & 0 \\ & \ddots & & & & & \\ & & V_0 & \hbar^2(k+h_{n-1})^2/2m & V_0 & & \\ & & & V_0 & \hbar^2(k+h_n)^2/2m & & \\ & & & & V_0 & \hbar^2(k+h_{n+1})^2/2m & V_0 \\ & 0 & & & & \ddots & \\ & & & & & & \ddots \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \vdots \\ c_{n-2}(k) \\ c_{n-1}(k) \\ c_n(k) \\ c_{n+1}(k) \\ c_{n+2}(k) \\ \vdots \end{pmatrix}$$

問 7

$k = -\pi/a$ なので

$$\psi_k(x) = W_{-\pi/a}(x) + W_{\pi/a}(x)$$

したがって $H\psi_k(x)$ は

$$\begin{aligned} H\psi_k(x) &= -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_k(x) + V(x)\psi_k(x) \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\pi}{a}\right)^2 \psi_k(x) + \frac{V_0}{\sqrt{L}} \left(e^{i\pi x/a} + e^{-i\pi x/a} + e^{i3\pi x/a} + e^{-i3\pi x/a} \right) \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\pi}{a}\right)^2 \psi_k(x) + \frac{2V_0}{\sqrt{L}} \left(\cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) + \cos\left(\frac{3\pi x}{a}\right) \right) \end{aligned}$$

問 8

$$\begin{aligned}\psi_k(x) &= W_{-\pi/a}(x) + W_{\pi/a}(x) \\ &= \frac{2}{\sqrt{L}} \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right)\end{aligned}$$

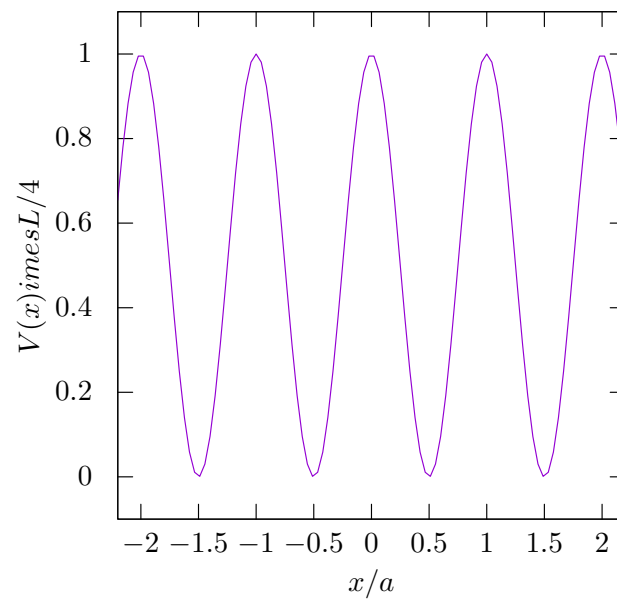


図 2 $|\psi_k(x)|^2$ のグラフ

問 9

前問で得た $H\psi_k(x)$ より $\cos(3\pi x/a)$ の成分が十分小さければ $\psi_k(x)$ は固有関数となりうる．そのためには V_0 が小さいか L が十分大きければ良いと考えられる．