

一次元空間中の電子の波動関数は、次のシュレーディンガー方程式を満たす。

$$i\hbar \frac{\partial \psi(x,t)}{\partial t} = H(x)\psi(x,t)$$

ただし t は時間, x は位置, i は虚数単位, $\hbar (= h/2\pi)$ はプランク定数, $H(x)$ はこの系のハミルトニアン(演算子)である。電子波動関数 $\psi(x,t)$ の位置に関するフーリエ変換を $Y(k,t)$ とすると、フーリエ変換及びその逆変換は次式のようにになる。

$$\begin{cases} \psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} Y(k,t) e^{ikx} dk \\ Y(k,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x,t) e^{-ikx} dx \end{cases}$$

ただし k は電子の波数を表す。シュレーディンガー方程式に $\psi(x,t)$ のフーリエ変換を代入することにより、 $Y(k,t)$ が満たすべき微分方程式が次式のように得られる。

$$i\hbar \frac{\partial Y(k,t)}{\partial t} e^{ikx} = Y(k,t) H(x) e^{ikx}$$

このとき、次の問に答えよ。

- (1) 自由空間(ポテンシャルエネルギーが位置によらない)でのハミルトニアンを、電子質量 m 、プランク定数 $\hbar (= h/2\pi)$ 、ポテンシャルエネルギー V 、そして位置 x に関する微分を用いて表せ。
- (2) 前問で求めたハミルトニアンを上述の $Y(k,t)$ が満たす微分方程式に代入して解き、 $Y(k,t)$ の一般解を求めよ。
- (3) $Y(k,t)$ が

$$Y(k,t) = C \delta(k - k_0) \exp \left[\frac{t}{i\hbar} \left(\frac{\hbar^2 k^2}{2m} \right) \right]$$

のとき、 $\psi(x,t)$ を求めよ。ただし C は x, k, t によらない複素定数、 $\delta(k - k_0)$ はデルタ関数を表す。

- (4) このときの波動関数 $\psi(x,t)$ で表される電子の存在確率は、位置・時間によらず至る所で常に一定であることを示せ。
- (5) このときの波動関数 $\psi(x,t)$ の位相速度を求めよ。
- (6) 波動関数

$$\psi(x,t) = A \exp \left[i \left\{ k_0 x - \omega(k_0) t \right\} \right]$$

で表される粒子の速度は群速度 $v_g = d\omega(k_0)/dk_0$ で与えられる。問(3)で得られた波動関数 $\psi(x,t)$ によって表される電子の群速度を求めよ。

ただし $\omega(k_0)$ をそのままにせず具体的に書くこと。