

1-4 波動関数

Schrodinger 方程式: 時間依存

$$\boxed{i\hbar \frac{\partial \psi(x,t)}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi(x,t)}{\partial x^2}}$$

例: 自由粒子 (potential 0) の場合.
1次元の場合.

• 変数分離

$$\psi(x,t) = \chi(t)\phi(x) \quad t, x < \infty$$

$$i\hbar \frac{d\chi(t)}{dt} \phi(x) = -\frac{\hbar^2}{2m} \chi(t) \frac{d^2\phi(x)}{dx^2}$$

例: $\chi(t)\phi(x)$ を代入すると

$$i\hbar \underbrace{\frac{d\chi(t)}{dt} \cdot \frac{1}{\chi(t)}}_{t \text{ のみの関数}} = -\frac{\hbar^2}{2m} \underbrace{\frac{1}{\phi(x)} \frac{d^2\phi(x)}{dx^2}}_{x \text{ のみの関数}}$$

よって

$$E = i\hbar \frac{d\chi(t)}{dt} \frac{1}{\chi(t)} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{\phi(x)} \frac{d^2\phi(x)}{dx^2}$$

と置く。(定数 E のみ)

2つより

(i) 時間 :

$$i\hbar \frac{d\chi(t)}{dt} = E \chi(t)$$

よって

$$\chi(t) = \chi_0 e^{-\frac{i}{\hbar}Et}$$

(ここで χ_0 は定数)

(ii) 空間 :

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\phi(x)}{dx^2} = E\phi(x)$$

↓

時間によらず

Schrödinger 方程式 となる

(自由粒子の場合)

次に $U(x)$ が λ である

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\phi(x)}{dx^2} + U(x)\phi(x) = E\phi(x)$$

となる

○ 何故 “波” と云うか？

↓
微分方程式の形とこの解が 波 である

$$\underline{\psi(x,t) = e^{-\frac{i}{\hbar}Et} \phi(x)}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\phi(x)}{dx^2} = E\phi(x) \quad \text{の解は}$$

あと2つ表現が可能

$$\underline{\phi(x) = \frac{1}{\sqrt{L}} e^{ikx}}$$

, 1つは

$$k = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}$$

とある。

可なり

$$\psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{L}} e^{ikx - \frac{i}{\hbar}Et}$$

222 E = \hbar\omega

とある。

$$\underline{\psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{L}} e^{i(kx - \omega t)}}$$

あつた。

これは波の式！！

$$\left(\begin{array}{l} \text{これは } A(x,t) = A_0 \sin(\omega t - \frac{x}{\lambda}) \\ \text{と表すことができる} \end{array} \right)$$