

# 12 量子論: 手法と応用

- 系の性質      シュレーディンガーエルミット方程式を  
                  解く
- 分子運動
  - 並進運動 振動運動 回転運動
- 量子化された性質

# 並進運動

箱の中の粒子

井戸型ポテンシャル

$$\psi_k(x) = C \sin kx + D \cos kx$$

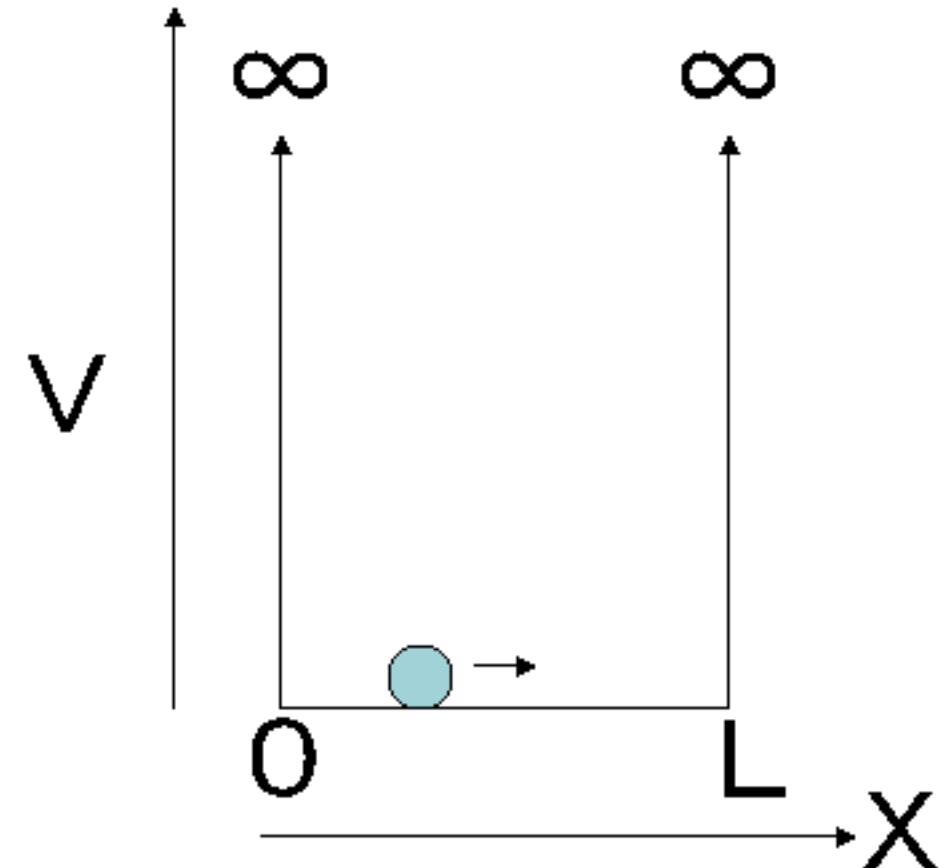
$$E_k = \frac{k^2 \hbar^2}{2m}$$

境界条件  $x < 0 \quad x > L \rightarrow \psi_k(x) = 0$

$$x = 0 \quad \psi_k(0) = 0 \quad D = 0$$

$$x = L \quad \psi_k(L) = C \sin kL = 0 \quad kL = n\pi$$

$$\psi_n(x) = C \sin \frac{n\pi x}{L} \quad E_n = \frac{n^2 \hbar^2}{8mL^2} \quad n = 1, 2, 3, \dots$$



## 規格化

$$\int_0^L \psi^2 dx = 1 \rightarrow C = \left(\frac{2}{L}\right)^{1/2}$$

$$E_n = \frac{n^2 h^2}{8mL^2} \quad n = 1, 2, 3, \dots \quad \text{量子数}$$

$$\psi_n(x) = \left(\frac{2}{L}\right)^{1/2} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

離散的エネルギー

定常波(定在波)       $n$  の增加      半波長の追加  
波長を短くする  
節の増加

零点エネルギー       $E_1 = \frac{h^2}{8mL^2}$

不確定性原理の要請  
波動関数の連續性

直交性       $\int \psi_n^* \psi_{n'} d\tau = 0$

ディラックのブラケット表記

$$\langle n | n' \rangle = 0 \quad (n' \neq n)$$

$$\langle n | n' \rangle = \delta_{nn'} \quad \text{クロネッカーのデルタ}$$

## 二次元における運動

### 変数分離法

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} \right) = E \psi \quad \psi(x, y) = X(x)Y(y)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 X}{dx^2} = E_X X \quad -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 Y}{dy^2} = E_Y Y \quad E = E_X + E_Y$$

$$X_{n_1}(x) = \left(\frac{2}{L_1}\right)^{1/2} \sin\left(\frac{n_1\pi x}{L_1}\right)$$

$$Y_{n_2}(y) = \left(\frac{2}{L_2}\right)^{1/2} \sin\left(\frac{n_2\pi y}{L_2}\right)$$

$$\psi_{n_1 n_2}(x, y) = \frac{2}{(L_1 L_2)^{1/2}} \sin\left(\frac{n_1 \pi x}{L_1}\right) \sin\left(\frac{n_2 \pi y}{L_2}\right)$$

$$E_{n_1 n_2} = \left( \frac{{n_1}^2}{{L_1}^2} + \frac{{n_2}^2}{{L_2}^2} \right) \frac{\hbar^2}{8m}$$

$L_1 = L_2 = L$  のとき

$n_1 = 1, n_2 = 2$  と  $n_1 = 2, n_2 = 1$  の場合

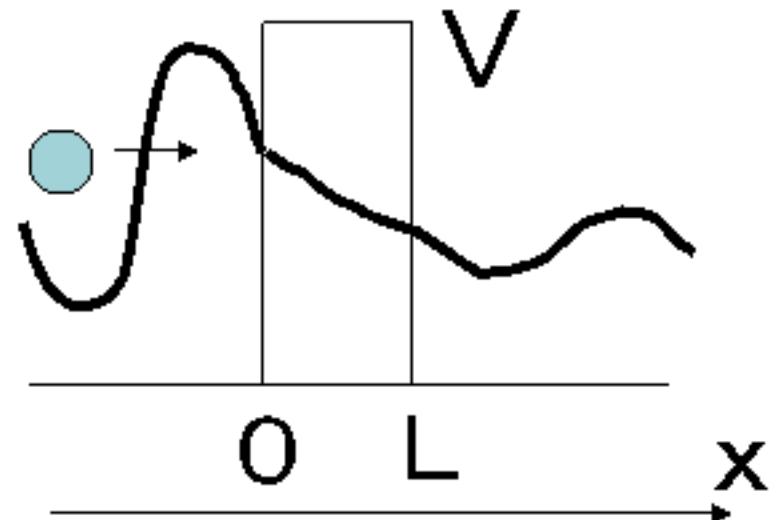
異なる波動関数が同じエネルギーに対応



縮退

## トンネル現象

粒子は自らのエネルギーEよりも高いポテンシャルの壁を通り抜ける



1.  $x < 0$  の時  
無限大の時と同じ
2.  $0 \leq x \leq L$  のとき

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V\psi = E\psi$$

$$\psi = Ce^{\kappa x} + De^{-\kappa x} \quad kh = \{2m(V - E)\}^{1/2}$$

透過確率  $T = \left\{ 1 + \frac{(e^{\kappa L} - e^{-\kappa L})^2}{16\varepsilon(1-\varepsilon)} \right\}^{-1}$

## 振動運動

調和振動  $F = -kx$   $k$ : 力の定数

ポテンシャルエネルギー  $V = \frac{1}{2}kx^2$

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

エネルギー準位

$$E_v = \left(v + \frac{1}{2}\right)\hbar\omega \quad \omega = \left(\frac{k}{m}\right)^{1/2} \quad v = 0, 1, 2, \dots$$

## 波動関数

$$\psi_v(x) = N_v H_v(y) e^{-y^2/2} \quad H_v(y)$$

$$y = \frac{x}{\alpha} \quad \alpha = \left( \frac{\hbar^2}{mk} \right)^{1/4}$$

$$N_v = \frac{1}{(\alpha \pi^{1/2} 2^v v!)^{1/2}}$$

## 期待値

$$\langle x \rangle = 0 \quad \langle x^2 \rangle = (v + \frac{1}{2}) \frac{\hbar}{(mk)^{1/2}}$$