

## 2-3 オペレータの期待値と観測量

## [内積の定義]

$$(1) \quad (u, v_1 + v_2) = (u, v_1) + (u, v_2)$$

$$(u_1 + u_2, v) = (u_1, v) + (u_2, v)$$

$$(2) \quad (u, cv) = c(u, v)$$

$$(cu, v) = c^* (u, v)$$

$$(3) \quad (u, v)^* = (v, u)$$

をみると、ベクトル  $u$  (は  
内積が定義される。 以下。

1. 通常のベクトル空間 ( $n$ 次元)

$$\begin{cases} u = (u_1, u_2, \dots, u_n) \\ v = (v_1, v_2, \dots, v_n) \end{cases}$$

• 内積 :

$$(u, v) \equiv u_1^* v_1 + u_2^* v_2 + \dots + u_n^* v_n$$

$$\equiv \sum_{i=1}^n u_i^* v_i$$

と定義するとこれは内積の性質をみたす

## 2. 積分での内積 (1次元空間の場合)

内積 :

$$\langle \psi, \phi \rangle \equiv \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x) \phi(x) dx$$

↑

内積の性質をみている。

注:  $\langle \psi, \phi \rangle$  の表記

$$\langle \psi, \phi \rangle \equiv \langle \psi | \phi \rangle \quad \text{と書く}$$

↑

(棒を入れたのはその方が  
見やすいと思われた)

① ユニタリ行列  $\hat{A}$ 

37

- 行列の場合 : ユニタリ行列

$$A = A^\dagger$$

↓ 成分ごと

$$A_{ij} = A_{ji}^*$$

ユニタリ行列とは

$$(u, Av) = (Au, v) \text{ が成り立つ}$$

$$\begin{aligned} (\text{証明}) \quad (u, Av) &= \sum_{i=1}^n u_i^* (Av)_i \\ &= \sum_{i,j=1}^n u_i^* A_{ij} v_j = \sum_{i,j=1}^n u_i^* A_{ji}^* v_j \\ &= \sum_{j=1}^n (Au)_j^* v_j = (Au, v) \end{aligned}$$

- 一般のユニタリ行列 (結合がある場合)

$$\langle \hat{A}\psi, \phi \rangle = \langle \psi, \hat{A}\phi \rangle$$

が成り立つとき、 $\hat{A}$  がユニタリ行列

である

④ ユニタリオペレータ  $\hat{A}$  の固有値は実数

38

$$\hat{A} = \hat{A}^\dagger \quad \text{の時}$$

$$\boxed{\hat{A}u = au}$$

が固有値方程式

$a$  が固有値である実数

(証)

$$\hat{A}u = au$$

ユニタリであるから

$$\langle u, \hat{A}u \rangle = \langle \hat{A}u, u \rangle$$

よって

$$\langle u, au \rangle = \langle au, u \rangle$$

$$a \langle u, u \rangle = a^* \langle u, u \rangle$$

よって

$$\boxed{a = a^*}$$

よって  $a$  が実数であることを

意味している。

# 0. 平均値 - $\hat{A}$ の期待値

39

$$\langle \hat{A} \rangle \equiv \langle \psi | \hat{A} | \psi \rangle \equiv \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x) \hat{A} \psi(x) dx$$

↑  
 $\hat{A}$  の期待値 とし

この時,  $\psi(x)$  はわかっている  
計算してやる。

↓

Schrodinger の方程式を解いて

$\psi(x)$  を求める。

## • $\hat{A}$ の固有値と期待値

$$\underline{\hat{A} u = a u}$$

このとき

$$\begin{aligned} \langle \hat{A} \rangle &= \langle u | \hat{A} | u \rangle = \langle u | a u \rangle \\ &= a \langle u | u \rangle = a \end{aligned}$$

(但し,  $\langle u | u \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} u^*(x) u(x) dx = 1$  とする。  
この規格化とす)

# 観測量 (observables)

運動量 オペレーター  $\hat{p} = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$

この自体、量子力学の観測量である

↓ 状態関数  $\psi(x)$  の期待値は

$$\langle \hat{p} \rangle \equiv \langle \psi | \hat{p} | \psi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x) \left( -i\hbar \frac{d\psi(x)}{dx} \right) dx$$

↑ この期待値は観測量になる

[134 1]  $\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{L}} e^{ikx}$  のとき

$$\langle \hat{p} \rangle = \frac{1}{L} (-i\hbar) \int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} e^{-ikx} \frac{d}{dx} e^{ikx} dx = \hbar k$$

$$\therefore \langle \hat{p} \rangle = \hbar k$$

[134 2]  $\psi(x) = \left( \frac{\alpha^2}{\pi} \right)^{\frac{1}{4}} e^{-\frac{1}{2}\alpha^2 x^2}$  のとき

$$\begin{aligned} \langle \hat{p} \rangle &= \langle \psi | \hat{p} | \psi \rangle = \left( \frac{\alpha^2}{\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2}\alpha^2 x^2} \left( -i\hbar \frac{d}{dx} e^{-\frac{1}{2}\alpha^2 x^2} \right) dx \\ &= \left( \frac{\alpha^2}{\pi} \right)^{\frac{1}{2}} (-i\hbar) (-\alpha^2) \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha^2 x^2} x dx = 0 \end{aligned}$$

よって  $\langle \hat{p} \rangle = 0$

- $\langle \hat{p}^2 \rangle$  は いくら？

$$\langle \hat{p}^2 \rangle = \langle \psi | \hat{p}^2 | \psi \rangle$$

$$= \left( \frac{\alpha^2}{\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2}\alpha^2 x^2} \left( -\hbar^2 \frac{d^2}{dx^2} e^{-\frac{1}{2}\alpha^2 x^2} \right) dx$$

$$= -\hbar^2 \left( \frac{\alpha^2}{\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \int_{-\infty}^{\infty} \left( -\alpha^2 + \alpha^2 x^2 \right) e^{-\alpha^2 x^2} dx$$

$$= -\hbar^2 \left( \frac{\alpha^2}{\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \left[ -\alpha^2 \left( \frac{\pi}{\alpha^2} \right)^{\frac{1}{2}} + \alpha^4 \cdot \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha^6}} \right]$$

$$= \frac{\hbar^2}{2} \alpha^2$$

$$\therefore \langle \hat{p}^2 \rangle = \frac{\hbar^2}{2} \alpha^2$$

- $\langle x^2 \rangle$  は 同様に計算.

$$\langle x^2 \rangle = \left( \frac{\alpha^2}{\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-\alpha^2 x^2} dx = \frac{1}{2\alpha^2}$$

$$\therefore \langle x^2 \rangle = \frac{1}{2\alpha^2}$$

$$\text{よって} \quad \sqrt{\langle p^2 \rangle} \sqrt{\langle x^2 \rangle} = \sqrt{\frac{\hbar^2}{2} \alpha^2} \sqrt{\frac{1}{2\alpha^2}} = \frac{\hbar}{2}$$

よめ (は 不確定性関係式 である)