

# 量子力学 II 演習 問題 (第 6 回)

樋口 さぶろお\*

1998 年 5 月 27 日

## [6-1] Hermite 演算子の固有値, 固有状態

1. 演算子  $A$  が Hermite であるということの定義を書け.
2. Hermite 演算子  $A$  の固有値は実数であることを示せ.

*Hint.* 演算子  $A$  の固有状態  $|\phi\rangle$  を考える:  $A|\phi\rangle = a|\phi\rangle$ . 固有値  $a = \langle\phi|A|\phi\rangle$  が  $a^*$  に等しいことをいえばよい.

3. Hermite 演算子  $A$  の, 異なる固有値に属する固有状態はたがいに直交することを示せ.

*Hint.* 2つの固有状態  $\phi_1, \phi_2$  を考える:  $A|\phi_1\rangle = a_1|\phi_1\rangle, A|\phi_2\rangle = a_2|\phi_2\rangle, a_1 \neq a_2$ . 行列要素  $\langle\phi_1|A|\phi_2\rangle$  を評価するとき,  $A$  を  $\langle\phi_1|$  に作用させてもよいし,  $|\phi_2\rangle$  に作用させてもよい.

## [6-2] 時間推進演算子

時刻  $t$  での波動関数を  $\Psi(t)$  とかく. 異なる時刻の波動関数は, ある Hermite 演算子  $A$  により,

$$\Psi(t) = U(t - t_0)\Psi(t_0) \equiv e^{-\frac{i}{\hbar}(t-t_0)A}\Psi(t_0) \quad (1)$$

で関係づけられる.

1.  $U(t_1)U(t_2) = U(t_1 + t_2), U(0) = 1$  を納得せよ.
2. 式  $U(t)^\dagger = U(t)^{-1} = U(-t)$  すなわち  $U(t)$  が unitary 演算子であることを示せ. 可換な演算子  $A, B$  に対して  $e^A e^B = e^{A+B}$  であることは, つかってよい.

---

\*hig@rice.c.u-tokyo.ac.jp, URL: <http://rice.c.u-tokyo.ac.jp/~hig/>,  
Room: Komaba 16-809B, Phone: (03)54.54.67.35

3. 波動関数  $\Psi(t) = U(t - t_0)\Psi(t_0)$  が, 方程式

$$i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = A\Psi \quad (2)$$

を満たすことを示せ. すなわち, 上に現れた  $A$  は, Hamiltonian そのものである.

### [6-3] Heisenberg 表示

(今まで使ってきた) Schrödinger 表示では, 時刻に依存する状態  $|\Psi(t)\rangle$  と時刻に依存しない演算子  $A$  により, 時刻  $t$  における期待値が  $\langle \Psi(t)|A|\Psi(t)\rangle = \langle \Psi(t_0)U(t - t_0)^\dagger|A|U(t - t_0)\Psi(t_0)\rangle$  とかかれた.

一方, Heisenberg 表示とは,  $|\Psi(t_0)\rangle$  を時刻に依存しない状態,  $U(t - t_0)^\dagger A U(t - t_0)$  を時刻に依存する演算子と見る表示のことをいう.

1. 演算子  $A(t)$  のしたがう運動方程式

$$\frac{dA}{dt}(t) = \frac{i}{\hbar}[H, A(t)] \quad (3)$$

を示せ.

2. Hamiltonian  $H = p^2/(2m)$  で表される 1 次元の自由粒子について, 位置演算子  $x$ , 運動量演算子  $p$  の Heisenberg 表示  $x(t), p(t)$  を  $x(0), p(0)$  で表せ.

### [6-4] 運動量表示の波動関数

規格化された波動関数

$$\psi(x) = (2\pi\hbar)^{-1/2} \int_{-\infty}^{\infty} dp \phi(p) \exp(ipx/\hbar) \quad (4)$$

を考える. 式 (4) は,  $\psi(x)$  を運動固有状態の重ね合わせで書いたとも見られる. その意味で関数  $\phi(p)$  を, 波動関数  $\psi$  であらわされる状態の, 運動量表示の波動関数という.

1. 運動量の期待値  $\langle \psi | -i\hbar(d/dx) | \psi \rangle$  を ( $p$  の一重積分の形に) 求めよ. Hint 先に  $x$ -積分を実行する.

2. 位置の期待値  $\langle \psi | x | \psi \rangle$  を ( $p$  の一重積分の形に) 求めよ.

Hint 被積分関数の中の  $x$  を  $d/dp$  など書き直せないか.

- 位置表示の波動関数  $\psi_k(x) = \exp(ikx)$  を運動量表示にせよ.
- 式 (4) は, 運動量固有状態を  $|p\rangle$  とかいたとき,

$$|\psi\rangle = \sum_p \langle p|\psi\rangle p \quad (5)$$

あるいは,

$$\langle x|\psi\rangle = \sum_p \langle x|p\rangle \langle p|\psi\rangle \quad (6)$$

と読めることを納得せよ. ただし,  $\langle p|\psi\rangle = \phi(p)$ . 状態  $|x\rangle$  は波動関数  $\Psi(y) = \delta(y - x)$  に対応する状態.

上の過程で, おそらく,  $\delta$ -関数の積分表示

$$\delta(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dp \exp(ipx) \quad (7)$$

および  $\delta$ -関数の性質

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(x - x_0) f(x) = f(x_0) \quad (f \text{ は任意の関数}) \quad (8)$$

を用いることになるだろう.