

# 量子力学 II 演習問題 (第 6 回)

樋口 さぶろお\*

1996 年 11 月 21 日

## [6-1] Bloch の定理

1 次元を運動する粒子の量子力学を考える. 波動関数を  $\psi(x)$  と書く.

### 1. 演算子

$$(1) \quad T_a = \exp\left(i\frac{a}{\hbar}p\right)$$

が  $-a$  の並進を表す演算子であること, すなわち

$$(2) \quad T_a\psi(x) = \psi(x+a)$$

を示せ.

*Hint.* 表示  $p = -i\hbar\frac{d}{dx}$  をとつてもよい.

*Hint.* あるいは,  $\psi(x) = \int dy\psi(y)\delta(x-y)$  と位置固有関数  $\delta(x-y)$  の重ね合わせでかき,  $[x, p] = i\hbar$ ,  $[x, f(p)] = i\hbar f'(p)$  を用いてもよい.

2. 粒子が周期  $a$  の周期的ポテンシャル  $V(x)$  のもとで運動しているとする [1]5-2[5]:

$$(3) \quad H = \frac{1}{2m}p^2 + V(x), \quad \text{ただし } V(x+a) = V(x).$$

これは, 格子定数  $a$  の結晶の中を運動する電子のモデルである. この Hamiltonian  $H$  と並進演算子  $T_a$  が可換であることを示せ.

3. Hamiltonian  $H$  と並進演算子  $T_a$  が可換であるので, 同時固有関数  $\psi(x)$  が存在する. その  $\psi(x)$  が, 周期  $a$  の周期関数  $u(x)$  と実数  $k$  を用いて

$$(4) \quad \psi(x) = e^{ikx}u(x)$$

と書けることを示せ. この事実を Bloch の定理という. 波数  $k$  が  $\text{mod } 2\pi/a$  でしか決まらないということが Brillouin zone の存在.

---

\*Internet address: [hig@rice.c.u-tokyo.ac.jp](mailto:hig@rice.c.u-tokyo.ac.jp) URL: <http://rice.c.u-tokyo.ac.jp/~hig/>,  
へや: 駒場 4 号館 413B(学生室の隣) 氷上研究室, でんわ: (03)54.54.67.35

Hint 並進演算子  $T_a$  の固有値を  $A$  と書くと,  $|A| = 1$  でなければならないことがいえる. すると,  $A = e^{ika}$  である.

## [6-2] uncertainty relation

Hermite 演算子  $A, B$  と任意の状態  $|\psi\rangle$  での期待値  $\langle \cdot \rangle = \langle \psi | \cdot | \psi \rangle$  に対して成立する不等式

$$\langle (\Delta A)^2 \rangle \langle (\Delta B)^2 \rangle \geq \frac{1}{4} |\langle [A, B] \rangle|^2$$

を一般化された不確定性関係というのだった. ただし,  $\Delta A = A - \langle A \rangle$ .

1. Spin  $\frac{1}{2}$  の系  $S = (S_x, S_y, S_z)$  で, 演算子  $S_z$  の固有状態  $|+\rangle, |-\rangle$  を考える:

$$S_z |\pm\rangle = \pm \frac{\hbar}{2} |\pm\rangle.$$

状態  $|\pm\rangle$  の一般の (規格化された) 線型結合について,

$$\langle (\Delta S_x)^2 \rangle \langle (\Delta S_y)^2 \rangle$$

一般化された不確定性関係の両辺を求めよ.

2. ある  $\lambda \in \mathbb{C}$  に対して

$$\Delta A |\psi\rangle = \lambda \Delta B |\psi\rangle$$

が成立するとする. 一般化された不確定性関係の, 等号が成立するためには,  $\lambda$  が純虚数であることが必要十分であることを示せ.

## [6-3] 調和振動子の coherent 状態

1 次元の調和振動子

$$(5) \quad H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2$$

を考える. 昇降演算子  $b, b^\dagger$  は

$$(6) \quad b = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} (x - (im\omega)^{-1}p)$$

$$(7) \quad b^\dagger = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} (x + (im\omega)^{-1}p)$$

で定義され,  $[b, b^\dagger] = 1$  をみたし,  $H = \hbar\omega(b^\dagger b + 1/2)$  なのだった.  $H$  の固有状態を  $|n\rangle$  と書く. ただし  $b^\dagger b |n\rangle = n |n\rangle$ .

消滅演算子  $b$  の固有状態 ( $H$  の固有状態とは限らない) を coherent 状態と言い,  $|\psi_\lambda\rangle$  と書く.  $\lambda \in \mathbb{C}$  は固有値:

$$(8) \quad b |\psi_\lambda\rangle = \lambda |\psi_\lambda\rangle$$

## 1. 状態

$$(9) \quad \exp(-|\lambda|^2/2) \exp(\lambda b^\dagger) |0\rangle$$

が正しく規格化された coherent 状態  $|\psi_\lambda\rangle$  であることを示せ. ただし,  $|0\rangle$  は調和振動子の基底状態  $H|0\rangle = \frac{1}{2}\hbar\omega|0\rangle$ .

$$2. (10) \quad |\psi_\lambda\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} f(n) |n\rangle$$

と展開するとき,  $|f(n)|^2$  が Poisson 分布関数であることを示せ.

3. 状態  $\exp(ip\ell/\hbar) |0\rangle$  が coherent 状態であることを示せ. 演算子  $b$  の固有値は何か. ただし,  $p$  は運動量演算子,  $\ell$  は長さの次元を持つ実数.

4. 任意の状態は, uncertainty relation

$$(11) \quad \langle(\Delta x)^2\rangle \times \langle(\Delta p)^2\rangle \leq \hbar^2/4$$

を満たすが, coherent 状態に対しては特に等号 (minimum uncertainty relation) が成立することを示せ. ただし, 演算子  $A$  に対して,

$$\Delta A := A - \langle A \rangle$$

記号  $\langle \cdot \rangle$  は, 考えている状態に関する期待値を表す:  $\langle \cdot \rangle = \langle \psi | \cdot | \psi \rangle$ .

## 参考文献

- [1] 中嶋, 吉岡, 例解 量子力学演習, 物理入門コース / 演習 3 (1991) 岩波書店.
- [2] 中嶋, 量子力学 II, 物理入門コース 6 岩波書店.
- [3] 小出, 量子力学 (II) (改訂版), 基礎物理学選書 5B(1990), 裳華房.
- [4] L. I. Schiff, *Quantum Mechanics*, 3rd edition, McGraw-Hill (1968). 訳書は吉岡書店.
- [5] J. J. Sakurai, *Modern Quantum Mechanics*, Benjamin (1985). 訳書は吉岡書店.