

# 量子力学 II 演習問題 (第 8 回)

樋口 さぶろお\*

1999 年 6 月 17 日

## [8-Q1] 演算子の行列表示

調和振動子を考える。先週の記号を使う。昇降演算子を  $b, b^\dagger$  とする。

1. 演算子  $b$  と  $b^\dagger$  が互いに Hermite 共役であることを示せ。
2. 正規直交基底として、エネルギー固有状態  $|n\rangle, n = 0, 1, 2, \dots$  をとる。この基底のもとで、Hamiltonian  $H$ , 昇降演算子  $b, b^\dagger$ , 演算子  $x, p$  を行列表示せよ。
3. 上の行列を用いて、 $\langle 1|x^2|1\rangle, \langle 1|p^2|1\rangle$  を計算せよ。

## [8-Q2] 等方的な 3 次元調和振動子

3 次元の等方的調和振動子

$$H = \frac{1}{2m}(p_x^2 + p_y^2 + p_z^2) + \frac{1}{2}m\omega^2(x^2 + y^2 + z^2). \quad (1)$$

を考える。以下、1 次元の調和振動子の解は知っているものとして使ってよい。

*Hint.* 極座標でもできるが、ここではそうしないで、直交座標で変数分離してみよう。

1. 基底エネルギーを求めよ。
2. 第一励起状態の energy を求めよ。何重に縮退しているか。
3. 第二励起状態の energy を求めよ。何重に縮退しているか。

\*hig@rice.c.u-tokyo.ac.jp, URL: <http://rice.c.u-tokyo.ac.jp/~hig/>,  
へや: 駒場 16 号館 809B, だんわ: (03)5454.6735

## [8-Q3] Hermite 多項式の生成関数

1 次元の調和振動子を考える。これまでの記号を流用する。Energy 固有状態  $|n\rangle$  に対応する規格化された波動関数  $\psi_n(x) = \langle x|n\rangle$  は、

$$\psi_n(x) = (2\pi)^{-1/4} \alpha^{1/2} (n!)^{-1/2} e^{-\frac{1}{4}\alpha^2 x^2} H_n(\alpha x) \quad (2)$$

であることが知られている。ただし、 $\alpha := \sqrt{2m\omega/\hbar}$ 。  $H_n(x)$  は Hermite 多項式

$$H_n(\xi) = (-1)^n e^{\frac{1}{2}\xi^2} \frac{d^n}{d\xi^n} e^{-\frac{1}{2}\xi^2}. \quad (3)$$

1. 関係  $\sum_{n=0}^{\infty} H_n(\xi) \frac{t^n}{n!} = e^{t\xi - \frac{1}{2}t^2} =: S(t, \xi)$  を示せ。この  $S(t, \xi)$  を、Hermite 多項式の生成関数 (母関数) という。
  2. 上の生成関数を利用して、行列要素  $\langle n|x|m\rangle$  を求めよ。
- Hint.*  $S(s, \xi) \times S(t, \xi)$  の  $s^n t^m$  の係数は  $\frac{1}{n!m!} H_n(\xi) H_m(\xi)$ 。
3. 上で与えられた波動関数  $\psi_n(x)$  が、漸化式  $b^\dagger \psi_n(x) = \sqrt{n+1} \psi_{n+1}(x)$  を満たすことを確かめよ。

## [8-Q4] 調和振動子の coherent 状態

1 次元の調和振動子

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 x^2 \quad (4)$$

を考える。昇降演算子  $b, b^\dagger$  は

$$b = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} (x - (im\omega)^{-1}p) \quad (5)$$

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

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:

$$b |\psi_\lambda\rangle = \lambda |\psi_\lambda\rangle \quad (7)$$

## 1. 状態

$$\exp(-|\lambda|^2/2) \exp(\lambda b^\dagger) |0\rangle \quad (8)$$

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.

$$|\psi_\lambda\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} f(n) |n\rangle \quad (9)$$

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

$$\langle(\Delta x)^2\rangle \times \langle(\Delta p)^2\rangle \leq \hbar^2/4p \quad (10)$$

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] ランダウ, リフシッツ 量子力学 1,2 (東京図書)