

## §12 角運動量とスピン

[1] 3つの Hermite 演算子  $\hat{j}_x$ ,  $\hat{j}_y$ ,  $\hat{j}_z$  が次の交換関係を満たすものとする。

$$[\hat{j}_x, \hat{j}_y] = i\hat{j}_z, \quad [\hat{j}_y, \hat{j}_z] = i\hat{j}_x, \quad [\hat{j}_z, \hat{j}_x] = i\hat{j}_y. \quad (1)$$

(a) 演算子  $\hat{j}^2$  を

$$\hat{j}^2 \equiv \hat{j}_x^2 + \hat{j}_y^2 + \hat{j}_z^2, \quad (2)$$

で定義する。 $\hat{j}^2$  と  $\hat{j}_z$  が可換であることを示せ。

(b) 演算子  $\hat{j}_z$  の固有値と固有状態をそれぞれ  $m$  と  $|m\rangle$  で表す。 $m$  に上限  $m_{max}$  及び下限  $m_{min}$  が存在することを示せ。

(c) 演算子  $\hat{j}_\pm$  を

$$\hat{j}_\pm \equiv \hat{j}_x \pm i\hat{j}_y \quad (3)$$

で定義する。 $\hat{j}_\pm|m\rangle \propto |m \pm 1\rangle$  を証明せよ。

(d)  $m$  の最大値を  $m_{max} \equiv j$  とする。 $|j\rangle$  が  $\hat{j}^2$  の固有状態でもあり、その固有値が  $j(j+1)$  であることを証明せよ。

(e) 一般の  $m$  について、 $\hat{j}^2|m\rangle = j(j+1)|m\rangle$  を証明せよ。

(f)  $\hat{j}_\pm|m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)}|m \pm 1\rangle$  と書けることを示せ。

(g)  $j$  の可能な値が整数又は半整数に限られることを示せ。

[2] (1) 式と (2) 式で定義される演算子  $\hat{j}_z$  と  $\hat{j}^2$  の同時固有状態を  $|jm\rangle$  で表す。これらは次式を満たす。

$$\hat{j}_z|jm\rangle = m|jm\rangle, \quad \hat{j}_\pm|jm\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)}|j, m \pm 1\rangle, \quad \hat{j}^2|jm\rangle = j(j+1)|jm\rangle. \quad (4)$$

ただし、演算子  $\hat{j}_\pm$  は (3) で定義されている。固有状態  $|jm\rangle$  は、 $\langle jm|jm\rangle = 1$  と規格化されているものとする。

(a)  $\hat{j}_z$  等のエルミート性を用いて、異なる固有値に属する固有関数が直交すること、すなわち、 $\langle j'm'|jm\rangle = \delta_{jj'}\delta_{mm'}$  を証明せよ。

(b)  $\langle j'm'|\hat{j}_\pm|jm\rangle$  を求めよ。[これは  $j = j'$  のとき、 $(2j+1)$  次元正方行列の成分  $(\hat{j}_\pm)_{m'm} \equiv \langle j'm'|\hat{j}_\pm|jm\rangle$  を表す。]

(c)  $j = \frac{1}{2}$ , 1 の場合に  $\hat{j}_x, \hat{j}_y, \hat{j}_z$  の行列表現を求めよ。

(d) (c) で求めた表現行列が、(1) 式と同じ関係を満たすことを確かめよ。

[3]  $\hbar$  を単位とする軌道角運動量演算子を  $\hat{l} \equiv \mathbf{r} \times \hat{\mathbf{p}}/\hbar$  で定義する。極座標における  $\hat{l}_z$  と  $\hat{l}^2$  の表現は以下ようになる。

$$\hat{l}_z = -i\frac{\partial}{\partial\varphi}, \quad \hat{l}^2 = -\frac{1}{\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}\sin\theta\frac{\partial}{\partial\theta} - \frac{1}{\sin^2\theta}\frac{\partial^2}{\partial\varphi^2}.$$

$\hat{l}_z$  と  $\hat{l}^2$  の同時固有関数  $Y_{\ell m}(\theta, \varphi)$  を求めよ。

[4]  $s = \frac{1}{2}$  をもつスピンのに関する以下の問いに答えよ。

(a) 単位ベクトル  $\mathbf{n} = (n_x, n_y, n_z)$  方向のスピン演算子  $\hat{s}_n = \mathbf{n} \cdot \hat{\mathbf{s}}$  の固有状態を、 $\hat{s}_z$  の固有状態  $|\alpha\rangle \equiv |s_z = \frac{1}{2}\rangle$  および  $|\beta\rangle \equiv |s_z = -\frac{1}{2}\rangle$  の線型結合として表せ。

(b) (a) の状態において  $\hat{s}_x$  を観測したとき、 $\frac{1}{2}$  の値が得られる確率を求めよ

[5] 大きさ  $\frac{1}{2}$  のスピンの  $z$  方向の磁場  $H$  と相互作用している。この相互作用は、Zeeman 項と呼ばれる次の Hamiltonian で記述できる。

$$\hat{H}_s \equiv -\mu_s H \hat{s}_z.$$

ただし、 $\mu_s$  はスピン磁気モーメントとよばれる定数である。時刻  $t = 0$  にスピンの  $s_x = \frac{1}{2}$  の固有状態にあるとき、時刻  $t$  において  $s_x = \frac{1}{2}$ 、 $s_y = \frac{1}{2}$ 、 $s_z = \frac{1}{2}$  が観測される確率をそれぞれ求めよ。

[6] 2つの可換な角運動量  $\hat{\mathbf{j}}_1$  と  $\hat{\mathbf{j}}_2$  ( $[\hat{j}_{1i}, \hat{j}_{2k}] = 0$ ;  $i, k = x, y, z$ ) がある。 $\hat{j}_1^2$  と  $\hat{j}_2^2$  の固有値は、それぞれ  $j_1(j_1 + 1)$  と  $j_2(j_2 + 1)$  であるとする。この系の全角運動量  $\hat{\mathbf{j}} = \hat{\mathbf{j}}_1 + \hat{\mathbf{j}}_2$  を考え、 $\hat{j}^2$  の固有値を  $j(j + 1)$  とする。このとき、 $j$  の取り得る値が

$$j = j_1 + j_2, j_1 + j_2 - 1, \dots, |j_1 - j_2|, \quad (5)$$

であることを示せ。

[7] 2つの角運動量  $j_1$  と  $j_2$  からなる系がある。全系の状態を表す基底として

$$|\hat{j}_{1z}, \hat{j}_{2z}\rangle \text{の同時固有状態 } |j_1, j_2; m_1, m_2\rangle; \quad \hat{j}^2 \text{ と } \hat{j}_z \text{ の同時固有状態 } |j_1, j_2; j, m\rangle$$

の2通りが可能である。この2つの基底をつなぐ変換係数を Clebsch-Gordan (CG) 係数という。 $j_1 = j_2 = \frac{1}{2}$  の場合に対する次の問いに答えよ。

(a)  $j$  の可能な値と対応する縮重度を書き下せ。

(b) CG 係数  $\langle \frac{1}{2}, \frac{1}{2}; m_1, m_2 | \frac{1}{2}, \frac{1}{2}; j, m \rangle$  を求めよ。

(c)  $|\frac{1}{2}, \frac{1}{2}; j, m\rangle$  を  $|\frac{1}{2}, \frac{1}{2}; m_1, m_2\rangle$  の線型結合として表せ。

[8]  $j_1 = 1$  および  $j_2 = \frac{1}{2}$  の場合における CG 係数  $\langle j_1, j_2; m_1, m_2 | j_1, j_2; j, m \rangle$  を求めよ。

[9] スピン  $\frac{1}{2}$  を持つ粒子が、中心力ポテンシャル内で運動し、軌道角運動量  $l = 1$  の状態にある。

(a) この粒子の全角運動量としてどのような状態が可能か。

(b) この系にスピン軌道相互作用  $\lambda \hat{\mathbf{l}} \cdot \hat{\mathbf{s}}$  が加わった場合を考える ( $\lambda$ : 比例定数)。この場合も、 $\hat{l}^2, \hat{s}^2, \hat{j}^2, \hat{j}_z$  ( $\hat{\mathbf{j}} \equiv \hat{\mathbf{l}} + \hat{\mathbf{s}}$ ) が全系の Hamiltonian

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + V(r) + \lambda \hat{\mathbf{l}} \cdot \hat{\mathbf{s}} \quad (6)$$

と可換であることを示せ。

(c) スピン軌道相互作用が有限の大きさを持つ場合について、 $\hat{\mathbf{l}} \cdot \hat{\mathbf{s}} = \frac{1}{2}(\hat{j}^2 - \hat{l}^2 - \hat{s}^2)$  を用いて、 $j$  の異なる状態間のエネルギー分裂を調べよ。