

1. 交換関係について

$[A, B] = AB - BA$ と定義する。

$$[cA, B] = cAB - BcA = c(AB - BA) = c[A, B] \quad \text{ここで } c \text{ は定数 とする。} \dots \textcircled{1}$$

$$[A + B, C] = (A + B)C - C(A + B) = AC + BC - CA - CB = AC - CA + BC - CB = [A, C] + [B, C] \dots \textcircled{2}$$

$$[A, B + C] = A(B + C) - (B + C)A = AB + AC - BA - CA = AB - BA + AC - CA = [A, B] + [A, C] \dots \textcircled{3}$$

$$[B, A] = BA - AB = -(AB - BA) = -[A, B] \dots \textcircled{4}$$

$$[A, A] = AA - AA = 0 \dots \textcircled{5}$$

$$\begin{aligned} [x, p_x] &= i\hbar & [y, p_y] &= i\hbar & [z, p_z] &= i\hbar \\ [L_y, L_z] &= i\hbar L_x & [L_z, L_x] &= i\hbar L_y & [L_x, L_y] &= i\hbar L_z \quad \Rightarrow \quad \vec{L} \times \vec{L} = i\hbar \vec{L} \end{aligned}$$

$L^2 = L_x^2 + L_y^2 + L_z^2$ と置くと

$$[L^2, L_z] = [L_x^2, L_z] + [L_y^2, L_z] + [L_z^2, L_z] \dots \textcircled{6}$$

$$[A^2, B] = A^2B - BA^2 = A^2B - ABA + ABA - BA^2 = A(AB - BA) + (AB - BA)A = A[A, B] + [A, B]A \dots \textcircled{7}$$

$$[A, B^2] = AB^2 - B^2A = AB^2 - BAB + BAB - B^2A = (AB - BA)B + B(AB - BA) = [A, B]B + B[A, B] \dots \textcircled{8}$$

$$[L_x^2, L_z] = L_x[L_x, L_z] + [L_x, L_z]L_x = L_x(-i\hbar L_y) + (-i\hbar L_y)L_x = -i\hbar L_x L_y - i\hbar L_y L_x \dots \textcircled{9}$$

$$[L_y^2, L_z] = L_y[L_y, L_z] + [L_y, L_z]L_y = L_y(i\hbar L_x) + (i\hbar L_x)L_y = i\hbar L_y L_x + i\hbar L_x L_y \dots \textcircled{10}$$

$$[L_z^2, L_z] = L_z[L_z, L_z] + [L_z, L_z]L_z = L_z(0) + (0)L_z = 0 \dots \textcircled{11}$$

$$\textcircled{9} + \textcircled{10} + \textcircled{11}$$

$$[L_x^2 + L_y^2 + L_z^2, L_z] = [L^2, L_z] = 0 \dots \textcircled{12}$$

$$\text{同様に} \quad [L_x^2 + L_y^2 + L_z^2, L_x] = [L^2, L_x] = 0 \dots \textcircled{13} \quad [L_x^2 + L_y^2 + L_z^2, L_y] = [L^2, L_y] = 0 \dots \textcircled{14}$$

2. 一般化された角運動量について ～ 交換関係から一般的な角運動量を導く。

一般的に角運動量演算子 \vec{J} が、下記の交換関係を満たすと仮定する。

$$\vec{J} \times \vec{J} = i\hbar \vec{J} \quad [J_y, J_z] = i\hbar J_x \quad [J_z, J_x] = i\hbar J_y \quad [J_x, J_y] = i\hbar J_z$$

$$[\vec{J}^2, J_z] = 0 \quad [\vec{J}^2, J_x] = 0 \quad [\vec{J}^2, J_y] = 0$$

$\vec{J}^2 = J_x^2 + J_y^2 + J_z^2$ は \vec{J} の各成分と交換可能である。

∴ \vec{J}^2 と J_z とが同時に確定値 λ と μ を持つ状態が存在する。

$\vec{J}^2 \varphi = \lambda \varphi \quad \dots \textcircled{1} \quad J_z \varphi = \mu \varphi \quad \dots \textcircled{2}$ を同時に満足する $\varphi = \varphi(\lambda, \mu)$ が存在することになる。

$$\vec{J}^2 \varphi - J_z^2 \varphi = \lambda \varphi - \mu^2 \varphi \quad \text{より} \quad (\vec{J}^2 - J_z^2) \varphi = (\lambda - \mu^2) \varphi \quad (J_x^2 + J_y^2) \varphi(\lambda, \mu) = (\lambda - \mu^2) \varphi(\lambda, \mu) \quad \dots \textcircled{3}$$

$\varphi = \varphi(\lambda, \mu)$ は、 $J_x^2 + J_y^2$ の固有値 $\lambda - \mu^2$ に対する固有関数である。

また $J_x^2 + J_y^2$ の固有値は負にならない。なぜなら、エルミート演算子の固有値は実数である。

固有状態では平均値は固有値に等しい。

$$\langle \varphi, (J_x^2 + J_y^2) \varphi \rangle = \langle J_x^2 + J_y^2 \rangle = \lambda - \mu^2 \geq 0 \quad \dots \textcircled{4}$$

$$\lambda \geq 0 \quad \text{でかつ} \quad \lambda \geq \mu^2 \quad \therefore \sqrt{\lambda} \geq |\mu| \quad \dots \textcircled{5}$$

$J_+ = J_x + iJ_y \quad J_- = J_x - iJ_y$ と定義する。

$$[J_z, J_{\pm}] = [J_z, J_x \pm iJ_y] = [J_z, J_x] \pm i[J_z, J_y] = i\hbar J_y \mp i\hbar J_x = i\hbar J_y \pm \hbar J_x = \pm \hbar (J_x \pm iJ_y) = \pm \hbar J_{\pm} \quad \dots \textcircled{6}$$

$$(J_z J_{\pm} - J_{\pm} J_z) \varphi(\lambda, \mu) = \pm \hbar J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu)$$

$$J_z J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu) = J_{\pm} J_z \varphi(\lambda, \mu) \pm \hbar J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu) = J_{\pm} \mu \varphi(\lambda, \mu) \pm \hbar J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu)$$

$$J_z J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu) = (\mu \pm \hbar) J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu) \quad \dots \textcircled{7}$$

⑦から $J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu)$ は J_z の固有値 $\mu \pm \hbar$ に対する固有関数である。

$$\therefore J_{\pm} \varphi(\lambda, \mu) = C \varphi(\lambda, \mu \pm \hbar) \quad \dots \textcircled{8} \quad C \text{ は定数}$$

⑧は \vec{J}^2 と J_z の固有値を λ, μ とすれば $\lambda, \mu \pm \hbar$ も固有値であることを示している。

したがって $\lambda, \mu - 2\hbar : \lambda, \mu - \hbar : \lambda, \mu : \lambda, \mu + \hbar : \lambda, \mu + 2\hbar$ が固有値の組となる。…… (ア)

$|\mu| \leq \sqrt{\lambda}$ の関係より μ には最小値と最大値がある。

$$\begin{array}{l} \mu_0 \rightarrow \text{最小} \\ \mu_1 \rightarrow \text{最大} \end{array} \quad \text{とすれば} \quad J_- \varphi(\lambda, \mu_0) = 0 \quad J_+ \varphi(\lambda, \mu_1) = 0$$

$$J_{\mp}J_{\pm} = (J_x \mp iJ_y)(J_x \pm iJ_y) = J_x^2 \pm iJ_xJ_y \mp iJ_yJ_x + J_y^2 = J_x^2 + J_y^2 \pm i(J_xJ_y - J_yJ_x) = J_x^2 + J_y^2 \pm i\hbar J_z$$

$$J_{\mp}J_{\pm} = (J_x \mp iJ_y)(J_x \pm iJ_y) = J_x^2 + J_y^2 \mp \hbar J_z \cdots \textcircled{9}$$

$$J_+J_-\varphi(\lambda, \mu_0) = (J_x + iJ_y)(J_x - iJ_y)\varphi(\lambda, \mu_0) = (J_x^2 + J_y^2 + \hbar J_z)\varphi(\lambda, \mu_0) = (\lambda - \mu_0^2 + \mu_0\hbar)\varphi(\lambda, \mu_0) = 0 \cdots \textcircled{10}$$

$$J_-J_+\varphi(\lambda, \mu_1) = (J_x - iJ_y)(J_x + iJ_y)\varphi(\lambda, \mu_1) = (J_x^2 + J_y^2 - \hbar J_z)\varphi(\lambda, \mu_1) = (\lambda - \mu_1^2 - \mu_1\hbar)\varphi(\lambda, \mu_1) = 0 \cdots \textcircled{11}$$

$$\varphi(\lambda, \mu_0) \neq 0 \quad \varphi(\lambda, \mu_1) \neq 0 \text{ より}$$

$$\lambda - \mu_0^2 + \mu_0\hbar = 0 \quad \text{よりの}$$

$$\lambda - \mu_1^2 - \mu_1\hbar = 0$$

$$\mu_1^2 - \mu_0^2 + \mu_0\hbar + \mu_1\hbar = 0 \quad (\mu_1 + \mu_0)(\mu_1 - \mu_0) + \hbar(\mu_1 + \mu_0) = 0 \quad (\mu_1 + \mu_0)(\mu_1 - \mu_0 + \hbar) = 0 \quad \cdots \textcircled{12}$$

$$\mu_1 - \mu_0 \geq 0 \text{ なので } \textcircled{12} \text{ より } \mu_1 + \mu_0 = 0 \quad \therefore \mu_0 = -\mu_1 \quad \cdots \textcircled{13}$$

(ア) より

$$\mu_1 = \mu + j\hbar$$

$$\mu_0 = \mu - j\hbar$$

$$\mu_1 - \mu_0 = 2j\hbar \text{ とすると}$$

$$\mu_1 - \mu_0 = 2j\hbar$$

$$\mu_1 + \mu_0 = 0$$

$$\text{したがって } 2\mu_1 = 2j\hbar \quad \mu_1 = j\hbar \quad \cdots \textcircled{14}$$

$$\mu_0 = -j\hbar$$

$$\lambda - \mu_0^2 + \mu_0\hbar = 0 \quad \text{に } \textcircled{14} \text{ を代入すると } \lambda - (-j\hbar)^2 + (-j\hbar)\hbar = 0$$

$$\lambda - j^2\hbar^2 - j\hbar^2 = 0 \quad \lambda = j^2\hbar^2 + j\hbar^2 = (j^2 + j)\hbar^2 = j(j+1)\hbar^2 \cdots \textcircled{15}$$

$\vec{J} \times \vec{J} = i\hbar\vec{J}$ の交換関係を満足する \vec{J}^2 の固有値は $\lambda = j(j+1)\hbar^2$ であり

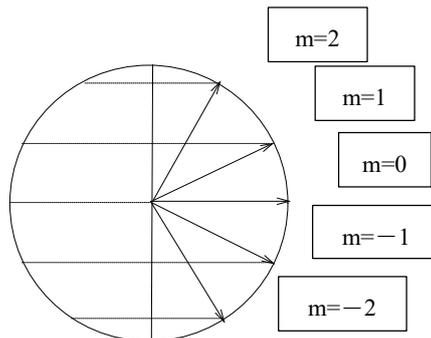
その固有状態は J_z の固有値 $\mu = m\hbar = j\hbar, (j-1)\hbar, \dots, -j\hbar$ に対する $2j+1$ 重の縮重を持つ。

j は 0 または正の整数

$$\text{あるいは半奇数 } j = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, 2, \frac{5}{2}$$

$$\text{角運動量 } \vec{J}^2 \text{ の大きさが } \sqrt{\lambda} = \sqrt{j(j+1)\hbar^2} = \sqrt{j(j+1)}\hbar \cdots \textcircled{1}$$

$$j = 2 \text{ とすれば } \sqrt{j(j+1)}\hbar = \sqrt{2(2+1)}\hbar = \sqrt{6}\hbar \cdots \textcircled{2} \quad \text{ベクトルの長さ } \sqrt{6} \quad \text{縦軸は } J_z \text{ の } m$$



$$\vec{J}^2 \varphi(j, m) = j(j+1)\varphi(j, m) \quad \cdots \cdots \textcircled{3}$$

$$J_z \varphi(j, m) = m\hbar \varphi(j, m)$$

$$J_{\pm} \varphi(j, m) = C \varphi(j, m \pm 1) \quad \cdots \cdots \textcircled{4}$$

$$(J_{\pm} \varphi, J_{\pm} \varphi)$$

$$((J_x \pm iJ_y) \varphi, (J_x \pm iJ_y) \varphi) = (C \varphi(j, m \pm 1), C \varphi(j, m \pm 1)) = C_{\pm}^* C_{\pm} (\varphi(j, m \pm 1), \varphi(j, m \pm 1)) = C_{\pm}^* C_{\pm} = |C_{\pm}|^2$$

$$= (J_x \varphi, J_x \varphi) + (J_x \varphi, \pm iJ_y \varphi) + (\pm iJ_y \varphi, J_x \varphi) + (\pm iJ_y \varphi, \pm iJ_y \varphi)$$

$$= (\varphi, J_x^2 \varphi) \pm i(\varphi, J_x J_y \varphi) \mp i(\varphi, J_y J_x \varphi) \mp i \pm i(\varphi, J_y^2 \varphi)$$

$$= (\varphi, J_x^2 \varphi) \pm i(\varphi, J_x J_y \varphi) \mp i(\varphi, J_y J_x \varphi) + (\varphi, J_y^2 \varphi) \cdots \cdots \textcircled{5}$$

$$= (\varphi, (J_x^2 + J_y^2 \pm i\{J_x J_y - J_y J_x\}) \varphi) \cdots \cdots \textcircled{6}$$

$$= (\varphi, (J_x^2 + J_y^2 \pm i\hbar J_z) \varphi) = (\varphi, (J_x^2 + J_y^2 \mp \hbar J_z) \varphi) = \left(\varphi, \left\{ \vec{J}^2 - J_z^2 \mp \hbar J_z \right\} \varphi \right)$$

$$= (\varphi, \{j(j+1)\hbar^2 - m^2\hbar^2 \mp m\hbar^2\} \varphi) = \{j(j+1)\hbar^2 - m^2\hbar^2 \mp m\hbar^2\} = \{j(j+1) - m^2 \mp m\} \hbar^2$$

$$= \{j(j+1) - m(m \pm 1)\} \hbar^2 \cdots \cdots \textcircled{7} \quad \therefore |C_{\pm}|^2 = \{j(j+1) - m(m \pm 1)\} \hbar^2$$

$$|C_{\pm}| = \hbar \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} \cdots \cdots \textcircled{8}$$

$$|C_{\pm}| = \hbar \sqrt{j^2 + j - m^2 \mp m} = \hbar \sqrt{(j-m)(j+m) + (j \mp m)} = \hbar \sqrt{(j \mp m)(j \pm m) + (j \mp m)}$$

$$|C_{\pm}| = \hbar \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} \cdots \cdots \textcircled{9}$$

$$J_{\pm} \varphi(j, m) = (J_x \pm iJ_y) \varphi(j, m) = \hbar \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} \varphi(j, m \pm 1) \cdots \cdots \textcircled{10}$$

$$J_{+} \varphi(j, m) = (J_x + iJ_y) \varphi(j, m) = \hbar \sqrt{(j-m)(j+m+1)} \varphi(j, m+1) \cdots \cdots \textcircled{11}$$

$$J_{-} \varphi(j, m) = (J_x - iJ_y) \varphi(j, m) = \hbar \sqrt{(j+m)(j-m+1)} \varphi(j, m-1) \cdots \cdots \textcircled{12}$$

$$\textcircled{11} + \textcircled{12} \quad 2J_x \varphi(j, m) = \hbar \sqrt{(j-m)(j+m+1)} \varphi(j, m+1) + \hbar \sqrt{(j+m)(j-m+1)} \varphi(j, m-1) \cdots \cdots \textcircled{13}$$

$$J_x \varphi(j, m) = \frac{\hbar}{2} \left\{ \sqrt{(j-m)(j+m+1)} \varphi(j, m+1) + \sqrt{(j+m)(j-m+1)} \varphi(j, m-1) \right\} \cdots \cdots \textcircled{14}$$

$$\textcircled{11} - \textcircled{12} \quad 2iJ_y \varphi(j, m) = \hbar \sqrt{(j-m)(j+m+1)} \varphi(j, m+1) - \hbar \sqrt{(j+m)(j-m+1)} \varphi(j, m-1) \cdots \cdots \textcircled{15}$$

$$J_y \varphi(j, m) = \frac{\hbar}{2i} \left\{ \sqrt{(j-m)(j+m+1)} \varphi(j, m+1) - \sqrt{(j+m)(j-m+1)} \varphi(j, m-1) \right\} \cdots \cdots \textcircled{16}$$

$$J_z \varphi(j, m) = m\hbar \varphi(j, m) \cdots \cdots \textcircled{17}$$

ブラケット表示を用いると

$$J_z|J, M\rangle = M\hbar|J, M\rangle \cdots \textcircled{1} \quad M = -J, -(J-1), \dots, 0, 1, \dots, J-1, J \quad \text{の } \underline{2J+1} \text{ 個の縮重あり}$$

$$J^2|J, M\rangle = J(J+1)\hbar^2|J, M\rangle \cdots \textcircled{2}$$

J のとき

$$J_{\pm}|J, M\rangle = \hbar\sqrt{(J \mp M)(J \pm M + 1)}|J, M \pm 1\rangle$$

$$\langle J, M'|J_{\pm}|J, M\rangle = \hbar\sqrt{(J \mp M)(J \pm M + 1)}\langle J, M'|J, M \pm 1\rangle = \hbar\sqrt{(J \mp M)(J \pm M + 1)}\delta_{M', M \pm 1} \cdots \textcircled{3}$$

$$\langle J, M'|J_z|J, M\rangle = M\hbar\delta_{M', M} \cdots \textcircled{4}$$

$$\langle J, M'|J^2|J, M\rangle = J(J+1)\hbar^2\delta_{M', M} \cdots \textcircled{5}$$

$J = \frac{1}{2}$ のときについて計算する。

$$\langle J, M'|J_{\pm}|J, M\rangle = \hbar\sqrt{(J \mp M)(J \pm M + 1)}\delta_{M', M \pm 1}$$

$$\textcircled{\text{ア}} \quad M' = \frac{1}{2} \quad M = \frac{1}{2}$$

$$\langle J, M'|J_{\pm}|J, M\rangle = \hbar\sqrt{\left(\frac{1}{2} \mp \frac{1}{2}\right)\left(\frac{1}{2} \pm \frac{1}{2} + 1\right)}\delta_{\frac{1}{2}, \frac{1}{2} \pm 1}$$

$$\langle J, M'|J_+|J, M\rangle = \hbar\sqrt{\left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2}\right)\left(\frac{1}{2} + \frac{1}{2} + 1\right)}\delta_{\frac{1}{2}, \frac{1}{2} + 1} = 0$$

$$\langle J, M'|J_-|J, M\rangle = \hbar\sqrt{\left(\frac{1}{2} + \frac{1}{2}\right)\left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2} + 1\right)}\delta_{\frac{1}{2}, \frac{1}{2} - 1} = 0$$

$$\langle J, M'|J_z|J, M\rangle = \frac{1}{2}\hbar\delta_{\frac{1}{2}, \frac{1}{2}} = \frac{1}{2}\hbar$$

$$\langle J, M'|J^2|J, M\rangle = \frac{1}{2}\left(\frac{1}{2} + 1\right)\hbar^2\delta_{\frac{1}{2}, \frac{1}{2}} = \frac{3}{4}\hbar^2$$

$$\textcircled{\text{イ}} \quad M' = \frac{1}{2} \quad M = -\frac{1}{2}$$

$$\langle J, M'|J_{\pm}|J, M\rangle = \hbar\sqrt{\left(\frac{1}{2} \mp \left(-\frac{1}{2}\right)\right)\left(\frac{1}{2} \pm \left(-\frac{1}{2}\right) + 1\right)}\delta_{\frac{1}{2}, \left(-\frac{1}{2}\right) \pm 1}$$

$$\langle J, M'|J_+|J, M\rangle = \hbar\sqrt{\left(\frac{1}{2} - \left(-\frac{1}{2}\right)\right)\left(\frac{1}{2} + \left(-\frac{1}{2}\right) + 1\right)}\delta_{\frac{1}{2}, \left(-\frac{1}{2}\right) + 1} = \hbar$$

$$\langle J, M'|J_-|J, M\rangle = \hbar\sqrt{\left(\frac{1}{2} + \left(-\frac{1}{2}\right)\right)\left(\frac{1}{2} - \left(-\frac{1}{2}\right) + 1\right)}\delta_{\frac{1}{2}, \left(-\frac{1}{2}\right) - 1} = 0$$

$$\langle J, M'|J_z|J, M\rangle = -\frac{1}{2}\hbar\delta_{\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}} = 0$$

$$\langle J \ M' | J^2 | J, \ M \rangle = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} + 1 \right) \hbar^2 \delta_{\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}} = 0$$

$$(\psi) \quad M' = -\frac{1}{2} \quad M = \frac{1}{2}$$

$$\langle J \ M' | J_{\pm} | J, \ M \rangle = \hbar \sqrt{\left(\frac{1}{2} \mp \frac{1}{2} \right) \left(\frac{1}{2} \pm \frac{1}{2} + 1 \right)} \delta_{-\frac{1}{2}, \frac{1}{2} \pm 1}$$

$$\langle J \ M' | J_{+} | J, \ M \rangle = \hbar \sqrt{\left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2} \right) \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{2} + 1 \right)} \delta_{-\frac{1}{2}, \frac{1}{2} + 1} = 0$$

$$\langle J \ M' | J_{-} | J, \ M \rangle = \hbar \sqrt{\left(\frac{1}{2} + \frac{1}{2} \right) \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2} + 1 \right)} \delta_{-\frac{1}{2}, \frac{1}{2} - 1} = \hbar$$

$$\langle J \ M' | J_z | J, \ M \rangle = \frac{1}{2} \hbar \delta_{-\frac{1}{2}, \frac{1}{2}} = 0$$

$$\langle J \ M' | J^2 | J, \ M \rangle = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} + 1 \right) \hbar^2 \delta_{-\frac{1}{2}, \frac{1}{2}} = 0$$

$$(\mp) \quad M' = -\frac{1}{2} \quad M = -\frac{1}{2}$$

$$\langle J \ M' | J_{\pm} | J, \ M \rangle = \hbar \sqrt{\left(\frac{1}{2} \mp \left(-\frac{1}{2} \right) \right) \left(\frac{1}{2} \pm \left(-\frac{1}{2} \right) + 1 \right)} \delta_{-\frac{1}{2}, \left(-\frac{1}{2} \right) \pm 1}$$

$$\langle J \ M' | J_{+} | J, \ M \rangle = \hbar \sqrt{\left(\frac{1}{2} - \left(-\frac{1}{2} \right) \right) \left(\frac{1}{2} + \left(-\frac{1}{2} \right) + 1 \right)} \delta_{-\frac{1}{2}, \left(-\frac{1}{2} \right) + 1} = 0$$

$$\langle J \ M' | J_{-} | J, \ M \rangle = \hbar \sqrt{\left(\frac{1}{2} + \left(-\frac{1}{2} \right) \right) \left(\frac{1}{2} - \left(-\frac{1}{2} \right) + 1 \right)} \delta_{-\frac{1}{2}, \left(-\frac{1}{2} \right) - 1} = 0$$

$$\langle J \ M' | J_z | J, \ M \rangle = -\frac{1}{2} \hbar \delta_{-\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}} = -\frac{1}{2} \hbar$$

$$\langle J \ M' | J^2 | J, \ M \rangle = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} + 1 \right) \hbar^2 \delta_{-\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}} = \frac{3}{4} \hbar^2$$

$$J_{+} = \hbar \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{bmatrix} \quad J_{-} = \hbar \begin{bmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \quad J_z = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \cdots \textcircled{6}$$

$$J_{+} = J_x + iJ_y \quad J_{-} = J_x - iJ_y \cdots \textcircled{7}$$

$$J_x = \frac{1}{2} (J_{+} + J_{-}) \quad J_y = \frac{1}{2i} (J_{+} - J_{-}) \cdots \textcircled{8}$$

$J = \frac{1}{2}$ のとき

$$J_x = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \quad J_y = \frac{\hbar}{2i} \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{bmatrix} = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix} \quad J_z = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \quad J^2 = \frac{3}{4} \hbar^2 \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

粒子のスピンは、軌道角運動量とは異なりその粒子に固有の内部自由度に関わる一般化された角運動量の一種である。スピン角運動量は、粒子の位置 \vec{r} や運動量 \vec{p} のような力学変数とは無関係の独自の自由度に基づく。

$S = \frac{1}{2}$ のとき

$$\sigma_x = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \quad \sigma_y = \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix} \quad \sigma_z = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \quad S^2 = \frac{3}{4}\hbar^2 \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

$$S_x = \frac{\hbar}{2}\sigma_x \quad S_y = \frac{\hbar}{2}\sigma_y \quad S_z = \frac{\hbar}{2}\sigma_z \quad \sigma^2 = \frac{3}{4}\hbar^2 \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

$$\sigma_x^2 = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \quad \sigma_y^2 = \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \quad \sigma_z^2 = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

$$S^2 = S_x^2 + S_y^2 + S_z^2 = \left(\frac{\hbar}{2}\sigma_x\right)^2 + \left(\frac{\hbar}{2}\sigma_y\right)^2 + \left(\frac{\hbar}{2}\sigma_z\right)^2 = \frac{\hbar^2}{4}(\sigma_x^2 + \sigma_y^2 + \sigma_z^2) = \frac{3}{4}\hbar^2 \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

★スピン演算子は、何らかの変数の微分演算子という形ではかけない。

行列表示で示すしか方法はない。(Pauli)

$$S_z = \frac{\hbar}{2}\sigma_z = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \quad \alpha = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \quad \beta = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

$$S_z\alpha = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \frac{\hbar}{2}\alpha \quad S_z\beta = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 0 \\ -1 \end{bmatrix} = -\frac{\hbar}{2}\beta$$

一般にスピン $\frac{1}{2}$ の粒子の波動関数の φ 中には、上向き成分と、下向き成分が含まれる。

$$\varphi = \varphi_+(\vec{r}) \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + \varphi_-(\vec{r}) \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \varphi_+(\vec{r}) \\ \varphi_-(\vec{r}) \end{bmatrix}$$