

量子力学3 第6回授業まとめ

201310851 金杉 翔太

★ Quantization of angular momentum (角運動量の量子化)

$$\begin{aligned} \mathbf{L} &= \mathbf{r} \times \mathbf{p}, \quad L_i^\dagger = L_i \\ L_i &= \varepsilon_{ijk} r_j p_k \quad (i=x, y, z) \\ [L_i, L_j] &= i\hbar \varepsilon_{ijk} L_k \\ [L^2, L_i] &= 0 \end{aligned}$$

 \Rightarrow

Generically

$$\begin{aligned} \mathbf{J}, \quad J_i^\dagger &= J_i \\ J^2 &= J_x^2 + J_y^2 + J_z^2 \\ [J_i, J_j] &= i\hbar \varepsilon_{ijk} J_k \\ [J^2, J_i] &= 0 \end{aligned}$$

$[J^2, J_z] = 0$ より、 J^2 と J_z は 同時固有状態 (simultaneous eigen state) を持つので、

$$J^2 |j, m\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m\rangle$$

$$J_z |j, m\rangle = \hbar m |j, m\rangle$$

ここで $m, j(j+1) \in \mathbb{R}$ であり、 $|j, m\rangle$ は規格直交完全系をなすので、

$$\begin{cases} \langle j, m | j', m' \rangle = \delta_{jj'} \delta_{mm'} \\ \sum_{j, m} |j, m\rangle \langle j, m| = 1 \end{cases}$$

また、 $\langle j, m | J_z | j, m \rangle = \hbar m$ より、 $J_z \sim \hbar m$ となり、 J_z は量子化されている。

$J_\pm \equiv J_x \pm iJ_y$ とすると以下の定理が成り立つ。

$$\begin{cases} [J^2, J_\pm] = 0 & \text{--- ①} \\ [J_z, J_\pm] = \pm \hbar J_\pm & \text{--- ②} \\ [J_+, J_-] = 2\hbar J_z & \text{--- ③} \\ J^2 J^2 = \frac{1}{2} (J_+ J_-^2 + J_- J_+^2) + J_z^2 J_z^2 & \text{--- ④} \\ J_+ J_- = J^2 - J_z (J_z - \hbar) & \text{--- ⑤} \\ J_- J_+ = J^2 - J_z (J_z + \hbar) & \text{--- ⑥} \end{cases}$$

② より、

$$\begin{aligned} \langle j, m | [J_z, J_\pm] | j, m' \rangle &= \pm \hbar \langle j, m | J_\pm | j, m' \rangle \\ &= \langle j, m | (J_z J_\pm - J_\pm J_z) | j, m' \rangle \\ &= \langle j, m | J_z J_\pm | j, m' \rangle - \langle j, m | J_\pm J_z | j, m' \rangle \\ &= \hbar (m - m') \langle j, m | J_\pm | j, m' \rangle \end{aligned}$$

$$\therefore \hbar (m - m') \langle j, m | J_\pm | j, m' \rangle = \pm \hbar \langle j, m | J_\pm | j, m' \rangle$$

$$\therefore \hbar (m - m' \mp 1) \langle j, m | J_\pm | j, m' \rangle = 0$$

よって、

$$\begin{cases} \langle j, m | J_\pm | j, m' \rangle \neq 0 & \text{any } j \neq & m = m' \pm 1 \\ \langle j, m | J_+ | j, m' \rangle = 0 & \text{if} & m - m' - 1 \neq 0 \\ \langle j, m | J_- | j, m' \rangle = 0 & \text{if} & m - m' + 1 \neq 0 \end{cases}$$

さらに②を用いると、 $J_{\pm}|j, m\rangle$ について、

$$\begin{aligned} [J_z, J_{\pm}]|j, m\rangle &= J_z(J_{\pm}|j, m\rangle) - J_{\pm}J_z|j, m\rangle \\ &= J_z(J_{\pm}|j, m\rangle) - \hbar m(J_{\pm}|j, m\rangle) \\ &= \pm \hbar(J_{\pm}|j, m\rangle) \end{aligned}$$

$$\therefore J_z(J_{\pm}|j, m\rangle) = \hbar(m \pm 1)(J_{\pm}|j, m\rangle)$$

よって、 $J_{\pm}|j, m\rangle \propto |j, m \pm 1\rangle$ であることが分かるので、 $C_{\pm} \in \mathbb{C}$ として、

$$J_{\pm}|j, m\rangle = C_{\pm}|j, m \pm 1\rangle$$

このように、 J_+ は m を 1 だけ上げ、 J_- は m を 1 だけ下げる働きがあるので、 J_+ を上昇演算子、 J_- を下降演算子という。

ここで、 $|j, m\rangle$ は正規直交完全系を成すので、

$$\begin{aligned} 1 &= \langle j, m \pm 1 | j, m \pm 1 \rangle \\ &= |C_{\pm}|^{-2} \langle j, m | J_{\pm}^{\dagger} J_{\pm} | j, m \rangle \\ &= |C_{\pm}|^{-2} \langle j, m | J_{\mp} J_{\pm} | j, m \rangle \\ &= |C_{\pm}|^{-2} \langle j, m | \{J^2 - J_z(J_z \pm \hbar)\} | j, m \rangle \quad (\because \textcircled{5}, \textcircled{6}) \\ &= |C_{\pm}|^{-2} \langle j, m | \{\hbar^2 j(j+1) - \hbar m(\hbar m \pm \hbar)\} | j, m \rangle \\ &= |C_{\pm}|^{-2} \hbar^2 \{j(j+1) - m(m \pm 1)\} \langle j, m | j, m \rangle \\ &= |C_{\pm}|^{-2} \hbar^2 [j(j+1) - m(m \pm 1)] \\ \therefore |C_{\pm}|^2 &= \hbar^2 [j(j+1) - m(m \pm 1)] \\ &= \hbar^2 (j \pm m + 1)(j \mp m) \end{aligned}$$

よって、位相を 1 に選ぶと、

$$|j, m \pm 1\rangle = \frac{1}{|C_{\pm}|} J_{\pm}|j, m\rangle = \frac{1}{\hbar \sqrt{(j \pm m + 1)(j \mp m)}} J_{\pm}|j, m\rangle \quad \text{--- } \textcircled{7}$$

また、④より、

$$J^2 - J_z^2 = J_x^2 + J_y^2 = \frac{1}{2}(J_+ J_- + J_- J_+)$$

であるから、

$$\begin{aligned} \langle j, m | (J^2 - J_z^2) | j, m \rangle &= \frac{1}{2} j(j+1) - \frac{1}{2} \hbar^2 m^2 \\ &= \frac{1}{2} \langle j, m | (J_+ J_- + J_- J_+) | j, m \rangle \\ &= \frac{1}{2} [\langle j, m | J_+ J_- | j, m \rangle + \langle j, m | J_- J_+ | j, m \rangle] \\ &= \frac{1}{2} [\|J_-|j, m\rangle\|^2 + \|J_+|j, m\rangle\|^2] \geq 0 \end{aligned}$$

$$\therefore j(j+1) - m^2 \geq 0$$

$$\therefore -\sqrt{j(j+1)} \leq m \leq \sqrt{j(j+1)} \quad \text{--- } \textcircled{8}$$

つまり、 m の値は⑧のように制限されていることが分かる。

ここで、

$$|j, m \pm k\rangle \propto J_{\pm}^k |j, m\rangle \quad (k=0, 1, 2, \dots)$$

となるが、 m が③のように制限されているので、③の条件を満たさないような $m \pm k$ では、 $|j, m \pm k\rangle = 0$ となる必要がある。よって、

$$J_+ |j, m_{\max}\rangle = 0$$

$$J_- |j, m_{\min}\rangle = 0$$

m_{\max} 、 m_{\min} を⑦を利用して求める。⑦より、

$$\sqrt{(j+m_{\max}+1)(j-m_{\max})} |j, m_{\max}+1\rangle = J_+ |j, m_{\max}\rangle = 0$$

⑧より、 $j+m_{\max}+1 \neq 0$ なので、上式より、

$$j-m_{\max} = 0$$

$$\therefore m_{\max} = j$$

同様に、

$$\sqrt{(j-m_{\min}+1)(j+m_{\min})} |j, m_{\min}-1\rangle = J_- |j, m_{\min}\rangle = 0$$

$$\therefore j+m_{\min} = 0$$

$$\therefore m_{\min} = -j$$

以上より、

$$-j \leq m \leq j, \quad J_+ |j, j\rangle = 0, \quad J_- |j, -j\rangle = 0$$

また、 $|j, j-k\rangle \propto J_-^k |j, j\rangle$ ($k=0, 1, 2, \dots$) となるので、ある k に
おいて、 $|j, j-k\rangle = |j, -j\rangle$ とならなければならない。よって、

$$j-k = -j$$

$$\therefore j = \frac{k}{2} \quad (k=0, 1, 2, \dots)$$

よって、 j のとりうる値は非負整数か半奇整数となる。

$$j = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, 2, \frac{5}{2}, 3, \dots$$

これより、 m の値は

$$m = -j, -j+1, \dots, j-1, j$$

という $(2j+1)$ 個の値に限られる。

| | |
|-----------------|--|
| $j=0$ | $m=0$ |
| $j=\frac{1}{2}$ | $m=-\frac{1}{2}, \frac{1}{2}$ |
| $j=1$ | $m=-1, 0, 1$ |
| $j=\frac{3}{2}$ | $m=-\frac{3}{2}, -\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, \frac{3}{2}$ |
| \vdots | \vdots |