

• 球面調和関数

以上より  $l^2$  と  $l_z$  の同時固有関数は

$$Y_{lm}(\theta, \varphi) = (-1)^m \sqrt{\frac{2l+1}{4\pi} \frac{(l-m)!}{(l+m)!}} P_l^m(\cos\theta) e^{im\varphi}$$

球面調和関数

$$\begin{aligned} l^2 |Y_{lm}\rangle &= l(l+1) |Y_{lm}\rangle \\ l_z |Y_{lm}\rangle &= m |Y_{lm}\rangle \end{aligned}$$

$l$ : 整数 (ゼロ 又は 正)  
 $-l \leq m \leq l$

$$l=0 : Y_{00} = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$$

$$l=1 : Y_{11} = -\sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin\theta e^{i\varphi}$$

$$Y_{10} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos\theta$$

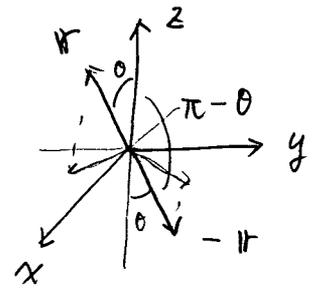
$$Y_{1-1} = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin\theta e^{-i\varphi}$$

$$l=2 : Y_{20} = \sqrt{\frac{5}{4\pi}} \cdot \frac{1}{2} (3\cos^2\theta - 1)$$

性質

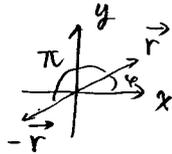
$$Y_{l-m}(\hat{r}) = (-1)^m Y_{lm}(\hat{r})^*$$

||  
(0, \varphi)



→  $Y_{lm}(-\hat{r}) = Y_{lm}(\pi - \theta, \varphi + \pi) = (-1)^l Y_{lm}(\hat{r})$

↑  
偶数の l は正  
奇数 = 負



規格化:

(note)  $d\mathbf{r} = r^2 dr \sin\theta d\theta d\varphi$

$$\underbrace{\int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \sin\theta d\theta}_{\int d\hat{r}} Y_{lm}^*(0, \varphi) Y_{l'm'}(0, \varphi) = \delta_{l,l'} \delta_{m,m'}$$

↑  
 $\langle Y_{lm} | Y_{l'm'} \rangle = \delta_{ll'} \delta_{mm'}$

加法定理

$$\frac{4\pi}{2l+1} \sum_{m=-l}^l Y_{lm}(\hat{r}_1) Y_{lm}(\hat{r}_2)^* = P_l(\cos\theta)$$

↑  
ルジャンドル多項式  
 $\hat{r}_1$  と  $\hat{r}_2$  のなす角

(note)

$$\begin{aligned} r Y_{1\pm 1}(\theta, \varphi) &\propto r \sin\theta e^{\pm i\varphi} \\ &= r \sin\theta (\cos\varphi \pm i \sin\varphi) \\ &= x \pm iy \end{aligned}$$

$$r Y_{10}(\theta, \varphi) \propto r \cos\theta = z$$

$$\begin{aligned} r^2 Y_{20}(\theta, \varphi) &\propto 3r^2 \cos^2\theta - r^2 = 3z^2 - r^2 \\ &= 2z^2 - x^2 - y^2 \end{aligned}$$

cf. 3次元調和振動子

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 \underbrace{(x^2 + y^2 + z^2)}_{r^2}$$

基底状態:  $(n_x, n_y, n_z) = (0, 0, 0)$

$$\begin{aligned} \psi_{000}(r) &\propto e^{-\alpha x^2} e^{-\alpha y^2} e^{-\alpha z^2} = e^{-\alpha(x^2 + y^2 + z^2)} \\ &= e^{-\alpha r^2} \\ &\quad \left( \alpha = \frac{m\omega}{2\hbar} \right) \end{aligned}$$

第一励起状態:  $(n_x, n_y, n_z) = (1, 0, 0), (0, 1, 0), (0, 0, 1)$

$$\psi_{100}(r) \propto x e^{-\alpha r^2}, \quad \psi_{010} \propto y e^{-\alpha r^2}, \quad \psi_{001} \propto z e^{-\alpha r^2}$$

$$\begin{aligned} \rightarrow \left. \begin{aligned} \psi_{100} \pm i \psi_{010} &\propto r e^{-\alpha r^2} Y_{1\pm 1}(\theta, \varphi) \\ \psi_{001} &\propto r e^{-\alpha r^2} Y_{10}(\theta, \varphi) \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{第一励起} \\ \text{状態は } l=1 \\ \text{の状态} \end{array} \end{aligned}$$

## 2.4 昇降演算子

(猪木・川合の7.4章)

$$L_{\pm} \equiv L_x \pm iL_y$$

を定義する (昇降演算子)。

cf.

$$r_{Y_{l \pm 1}} \propto (x \pm iy)$$

(note)  $(L_+)^{\dagger} = L_-$ ,  $(L_-)^{\dagger} = L_+$

$$\begin{aligned} L_+ L_- &= (L_x + iL_y)(L_x - iL_y) \\ &= L_x^2 + L_y^2 - i(L_x L_y - L_y L_x) \\ &= L_x^2 + L_y^2 - i [L_x, L_y] \\ &\quad \underbrace{\hspace{10em}}_{i\hbar L_z} \end{aligned}$$

$$= L_x^2 + L_y^2 + \hbar L_z$$

$$\Downarrow \quad \mathcal{L}^2 = (L_x^2 + L_y^2) + L_z^2 = L_+ L_- + L_z^2 - \hbar L_z$$

同様 1  $\mathcal{L}^2 = L_- L_+ + L_z^2 + \hbar L_z$

(note)  $[L_+, L_z] = [L_x + iL_y, L_z]$   
 $= -i\hbar L_y + i \cdot i\hbar L_x = -\hbar L_+$

同様 1  $[L_-, L_z] = \hbar L_-$

(note)  $[\mathcal{L}^2, L_{\pm}] = 0$

$$\uparrow$$

$$[\mathcal{L}^2, L_x] = [\mathcal{L}^2, L_y] = 0$$

$$[L_{\pm}, L_z] = \mp \hbar L_{\pm}$$

$$\begin{cases} L^2 |Y_{\ell m}\rangle = \ell(\ell+1)\hbar^2 |Y_{\ell m}\rangle \\ L_z |Y_{\ell m}\rangle = m\hbar |Y_{\ell m}\rangle \end{cases}$$

$L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle$  という状態を考える。

$$L^2 L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle = L_{\pm} L^2 |Y_{\ell m}\rangle = \ell(\ell+1)\hbar^2 L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle$$

↑  
 $[L^2, L_{\pm}] = 0$

↪  $L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle$  は  $L^2$  の固有状態で  
固有値  $\ell(\ell+1)\hbar^2$

$$\begin{aligned} L_z L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle &= (L_{\pm} L_z \pm \hbar L_{\pm}) |Y_{\ell m}\rangle \\ &= (m \pm 1)\hbar L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle \end{aligned}$$

↪  $L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle$  は  $L_z$  の固有状態で  
固有値は  $(m \pm 1)\hbar$

↪

$$L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle = \alpha_{\pm} |Y_{\ell, \underbrace{m \pm 1}}\rangle$$

↑

$m$  が  $\pm 1$  変わる  
(昇降演算子)

•  $\alpha_{\pm}$  の決定

$$L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle = \alpha_{\pm} |Y_{\ell m \pm 1}\rangle$$

↓

$$\langle Y_{\ell m} | \underbrace{(L_{\pm})^{\dagger} L_{\pm}}_{L^2 - L_z^2} | Y_{\ell m} \rangle = |\alpha_{\pm}|^2 \langle Y_{\ell m \pm 1} | Y_{\ell m \pm 1} \rangle = |\alpha_{\pm}|^2$$

(note)

$$L_- L_+ = L^2 - L_z^2 - \hbar L_z$$

$$L_+ L_- = L^2 - L_z^2 + \hbar L_z$$

↷

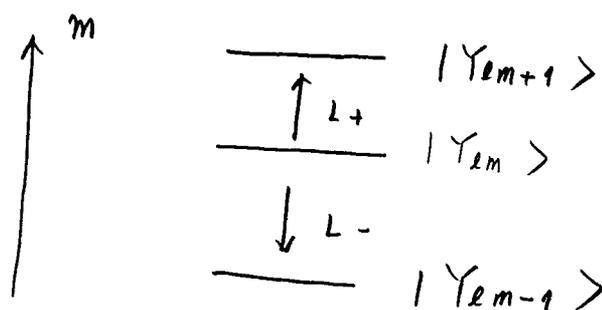
$$\begin{aligned} \text{左辺} &= \ell(\ell+1)\hbar^2 - m^2\hbar^2 \mp m\hbar^2 \\ &= \hbar^2 [\ell(\ell+1) - m(m \pm 1)] \end{aligned}$$

↷

$$\alpha_{\pm} = \hbar \sqrt{\ell(\ell+1) - m(m \pm 1)}$$

↷

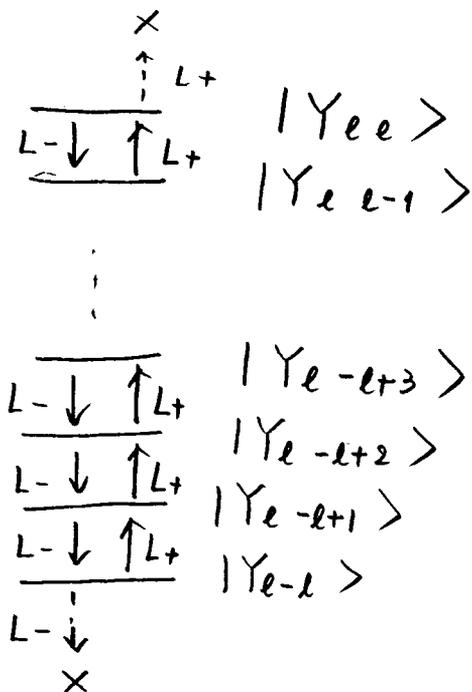
$$L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle = \hbar \sqrt{\ell(\ell+1) - m(m \pm 1)} |Y_{\ell m \pm 1}\rangle$$



(note)

$$L_+ |Y_{\ell\ell}\rangle = \hbar \sqrt{\ell(\ell+1) - \ell(\ell+1)} |Y_{\ell\ell+1}\rangle = 0$$

$$L_- |Y_{\ell-\ell}\rangle = \hbar \sqrt{\ell(\ell+1) + \ell(-\ell-1)} |Y_{\ell-\ell-1}\rangle = 0$$



※ 角運動量の合成のときに重要となる

(note)  $\hat{L}^2$  の固有値が  $l(l+1)$  と決まること:

$\hat{L}^2$  の固有値を  $\lambda$  とする。

$$\hat{L}_+ |Y_{ll}\rangle = 0 \rightarrow \underbrace{\hat{L} - \hat{L}_+}_{\parallel} |Y_{ll}\rangle = 0$$

$$L^2 - L_z^2 - \hbar L_z$$

$$= (\lambda - m^2 - m) \hbar^2 |Y_{ll}\rangle = 0$$

( $m = l$ )

$\therefore$

$$\lambda = l^2 + l = l(l+1)$$

(note)  $m$  について:

$$L_{\pm} |Y_{\ell m}\rangle = \hbar \underbrace{\sqrt{\ell(\ell+1) - m(m\pm 1)}}_{\substack{|| \\ |\alpha_{\pm}|^2}} |Y_{\ell m\pm 1}\rangle$$

∴  $\ell(\ell+1) \geq m(m\pm 1)$  ( $\sqrt{\quad}$ の中身)

→  $\boxed{-\ell \leq m \leq \ell}$

最小の  $m$  を  $m_{\min}$  とする。

→  $L_- |Y_{\ell m_{\min}}\rangle = 0$

↓  $m_{\min} = -\ell$

同様に最大の  $m$  は  $L_+ |Y_{\ell m_{\max}}\rangle = 0$  より

$m_{\max} = +\ell$

$L_{\pm}$  により  $m$  の値は  $\pm 1$  ずつ変化する

∴  $m = -\ell, -\ell+1, \dots, \ell-1, \ell$

この条件のみからは  $\ell$  として  $\left\{ \begin{array}{l} \text{整数} \\ \text{半整数} \end{array} \right.$  の両方の場合

が許される。