

### 3.1. 水素(様)原子のSchrödinger方程式

- 角度成分 Y, 動径成分 R の微分方程式に分離

$$\left\{ \begin{aligned} \hat{L}^2 Y &= -l(l+1) \hbar^2 Y \\ -\frac{\hbar^2}{2\mu} \left( \frac{\partial^2 R}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial R}{\partial r} \right) + V_{\text{eff}} R &= ER \end{aligned} \right. \quad \dots (1)$$

ただし

$$\hat{L}^2 = \frac{1}{\sin\theta} \frac{\partial}{\partial\theta} \left( \sin\theta \frac{\partial}{\partial\theta} \right) + \frac{1}{\sin^2\theta} \frac{\partial^2}{\partial\phi^2}$$

$$V_{\text{eff}} = -\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r} + \frac{l(l+1)\hbar^2}{2\mu r^2}$$

### 3.1. 水素(様)原子のSchrödinger方程式

- 角度成分 Y について

- 変数分離

$$Y(\theta, \phi) = \Theta(\theta)\Phi(\phi)$$

- $\Phi$  について

$$\frac{d^2\Phi}{d\phi^2} + m^2\Phi = 0 \quad \dots (2) \quad \text{問3-3: この式を導出せよ}$$

先述の  $\lambda$  と同様、定数

$$\Rightarrow \Phi(\phi) = Ae^{im\phi}$$

波動関数は一価関数:  $\Phi(\phi + 2\pi) = \Phi(\phi)$

$$\Rightarrow e^{i2\pi m} = 1$$

$\therefore m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$  : 磁気量子数

### 3.1. 水素(様)原子のSchrödinger方程式

- 角度成分 Y について

•  $\Theta$  について  
 $\cos\theta = x$  とおくと、

$$(1-x^2) \frac{d^2\Theta}{dx^2} - 2x \frac{d\Theta}{dx} + \left( l(l+1) - \frac{m^2}{1-x^2} \right) \Theta = 0 \quad \dots (3)$$

Legendre (ルジャンドル) 方程式

$\Rightarrow$  この解は Legendre の陪多項式と呼ばれる

•  $\Theta$  が有限な解を持つためには

$$\begin{cases} l = 0, 1, 2, \dots : \text{方位量子数} \\ m = l, l-1, l-2, \dots, -l \quad (2l+1 \text{個}) \end{cases}$$

...量子化されるのは  $\theta$  の周期的境界条件のため

である必要がある

### 3.1. 水素(様)原子のSchrödinger方程式

- 角度成分 Y について、まとめ

- 変数分離

$$Y(\theta, \phi) = \Theta(\theta)\Phi(\phi)$$

$$\Rightarrow Y_{l,m}(\theta, \phi) = \Theta_{l,m}(\theta)\Phi_m(\phi)$$

のように、 $l, m$  で規定される

球面調和関数 (Spherical harmonics)

問3-4: (1), (2), (3) から  $m, l$  を消去すると、(0) が得られることを示せ。

### 3.1. 水素(様)原子のSchrödinger方程式

- 球面調和関数

$Y_{0,0} = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$	$Y_{2,2} = \sqrt{\frac{15}{32\pi}} \sin^2\theta e^{i2\phi}$
$Y_{1,0} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos\theta$	$Y_{2,1} = \sqrt{\frac{7}{16\pi}} (5\cos^2\theta - 3)\cos\theta$
$Y_{1,1} = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin\theta e^{i\phi}$	$Y_{2,0} = \sqrt{\frac{21}{64\pi}} (5\cos^2\theta - 1)\sin\theta e^{i\phi}$
$Y_{2,0} = \sqrt{\frac{5}{16\pi}} (3\cos^2\theta - 1)$	$Y_{2,2} = \sqrt{\frac{105}{32\pi}} \cos\theta \sin^2\theta e^{i2\phi}$
$Y_{2,1} = \sqrt{\frac{15}{8\pi}} \sin\theta \cos\theta e^{i\phi}$	$Y_{2,1} = \sqrt{\frac{35}{64\pi}} \sin^3\theta e^{i\phi}$

大野公一 量子物理化学

### 3.1. 水素(様)原子のSchrödinger方程式

- 球面調和関数と s, p, d, f 関数

$l$	$m$	関数式	具体形
s	0	$Y_{0,0} = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$	$\frac{1}{\sqrt{4\pi}}$
p	$1 \pm 1$	$Y_{1,1} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \frac{x}{r}$	$\frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \frac{x}{r}$
p	$1 \pm 1$	$Y_{1,0} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \frac{y}{r}$	$\frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \frac{y}{r}$
p	0	$Y_{1,0} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \frac{z}{r}$	$\frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \frac{z}{r}$
d	$2 \pm 2$	$Y_{2,2} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{x^2 - y^2}{r^2}$	$\frac{1}{2} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{x^2 - y^2}{r^2}$
d	$2 \pm 1$	$Y_{2,1} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{xy}{r^2}$	$\frac{1}{2} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{xy}{r^2}$
d	$2 \pm 1$	$Y_{2,1} = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{1}{r^2} (x^2 - y^2)$	$\frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{1}{r^2} (x^2 - y^2)$
d	0	$Y_{2,0} = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{1}{r^2} (3x^2 - r^2)$	$\frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{\pi}} \frac{1}{r^2} (3x^2 - r^2)$

注:  $Y'_{l,m} = (Y_{l,m} + Y_{l,-m})/\sqrt{2} \rightarrow$  実関数  
 $\sin\theta \cos\theta = \frac{x}{r}$  など

大野公一 量子物理化学