基礎無機化学

―構造と結合を理論から学ぶ―

章末問題解答の補足

1章

1.5 電場E (図 1.6) によるクーロン力eE を上向き (陽電極側) に受ける.

磁場 B (図 1.7) によるローレンツカ evB を上向きに受ける. フレミング左手の法則より、カ evB: 親指、磁場 B: 人差し指、電子の運動 v: 中指の方向. あるいは、ベクトル evB は v と B の外積の方向.

ローレンツ力 evB とクーロン力 eE が釣り合うときに、電子は直進する.

3章

3.1 原子核の周囲を回る電子には電子自身の円運動による遠心力と電子と原子核の間に働くクーロン力が動径方向で釣り合っていることから、質量m,電荷-eの電子が電荷+eの原子核から半径rの距離を速度vで円運動していると考えると、以下の式が導かれる.

$$m \times \frac{v^2}{r} = \frac{e^2}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \tag{1}$$

このとき電子のもつ全エネルギーは

と表される. 電子の運動エネルギー及び位置エネルギーは, それぞれ $1/2mv^2 (=\frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 r})$, $-\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$ であるから,式(1),(2)より電子のもつ運動エネルギーと位置エネルギーの和は

(全エネルギー)
$$=\frac{1}{2}mv^2 - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} = -\frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 r}$$

となる.

3.2 物体が半径rの円周上を1秒間にf回転するとすると、1秒間の移動距離は $2\pi rf$ なので、この物体の速さvは

$$v = 2 \pi rf \tag{1}$$

である。物体の位置ベクトルの先端の移動速度が物体の速度であるから、速度ベクトル \mathbf{v} の先端の移動速度が加速度である。したがって、等速円運動の加速度の大きさ \mathbf{a} は

$$a = (2\pi f)^2 r \tag{2}$$

である. ここで, 角速度をωとすると,

$$\omega = 2\pi f \tag{3}$$

であるから、加速度ベクトル a は式(2)および(3)より

$$a = \omega^2 r \tag{4}$$

と表される.

3.3 等速円運動の周期 T は物体が円周上を 1 周する時間であるから

「単位時間あたりの回転数f」×「周期1」=1

$$\therefore$$
 $Ft=1$ (5)

なので、周期Tは単位時間あたりの回転数fの逆数である.

$$T=1/f$$
 (6)

3.2 の式(3)より、 $f=\omega/2\pi$ であるから、T は式(6)から

$$T=2\pi/\omega$$
 (7)

と表される.

※5.1~5.5 は村上雅人,『なるほど量子力学Ⅱ』海鳴社などの,数式の誘導が丁寧な量子力学の本が参考になる.

5.1

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \sin \theta \cos \phi$$

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\cos \theta \cos \phi}{r}$$

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\cos \theta \cos \phi}{r}$$

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\sin \phi}{r}$$

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X}$$

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X}$$

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X}$$

$$\frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X} = \frac{\partial P}{\partial X}$$

$$\frac{\partial P}$$

$$\frac{\partial^{2}}{\partial y^{2}} = \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right) = \left(\frac{\sin \theta \sin \phi}{\partial h} + \frac{\cos \theta \sin \phi}{h} \frac{\partial}{\partial \theta} + \frac{\cos \phi}{h} \frac{\partial}{\partial \theta} \right).$$

$$\left(\frac{\sin \theta \sin \phi}{\partial h} + \frac{\partial}{\partial h} + \frac{\cos \theta \sin \phi}{h} \frac{\partial}{\partial \theta} + \frac{\cos \phi}{h} \frac{\partial}{\partial \theta} \right).$$

$$= \sin^{2} \theta \sin^{2} \phi \frac{\partial^{2}}{\partial h^{2}} + \sin \theta \cos \theta \sin^{2} \phi \frac{\partial}{\partial h} \left(\frac{1}{h} \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \sin \phi \cos \phi \frac{\partial}{\partial h} \left(\frac{1}{h} \frac{\partial}{\partial \phi} \right).$$

$$+ \frac{\cos \theta}{h} \sin^{2} \phi \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial h} \right) + \frac{\cos \theta \sin^{2} \phi}{h^{2}} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\cos \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{\cos \theta \sin^{2} \phi}{h^{2}} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\cos \phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right).$$

$$+ \frac{\cos \phi}{h} \frac{\partial}{\partial \phi} \left(\sin \phi \frac{\partial}{\partial h} \right) + \frac{\cos \phi \cos \theta}{h^{2}} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \phi \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{\cos \phi}{h^{2}} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\cos \phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right).$$

(5.6) より、
$$\frac{\partial}{\partial z} = \cos \theta \frac{\partial}{\partial r} - \frac{\sin \theta}{r} \frac{\partial}{\partial \theta}$$
とおまから、
$$\frac{\partial^2}{\partial z^2} = \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial}{\partial z} \right) = \left(\cos \theta \frac{\partial}{\partial r} - \frac{\sin \theta}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} \right) \left(\cos \theta \frac{\partial}{\partial r} - \frac{\sin \theta}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} \right)$$

$$= \cos^2 \theta \frac{\partial^2}{\partial r^2} - \sin \theta \cos \theta \frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} \right)$$

$$- \frac{\sin \theta}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\cos \theta \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{\sin \theta}{r^2} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right)$$
かかえて、頂きてに整理すると、

$$\frac{1}{r^{2}}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^{2}\frac{\partial \Psi}{\partial r}\right) + \frac{1}{r^{2}sin^{0}}\frac{\partial}{\partial \theta}\left(sin\theta\frac{\partial \Psi}{\partial \theta}\right) + \frac{1}{r^{2}sin^{2}\theta}\frac{\partial^{2}\Psi}{\partial \phi^{2}} + \frac{8\pi^{2}m}{h^{2}}\left(E-V)\Psi = 0$$

$$\Psi(r,0,\phi) = R(r)Y(0,\phi) \times LT, \text{ (t) すると (新代文) LE5.}$$

$$\frac{1}{R}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^{2}\frac{\partial R}{\partial r}\right) + \frac{1}{Ysin\theta}\frac{\partial}{\partial \theta}\left(sin\theta\frac{\partial Y}{\partial \theta}\right) + \frac{1}{Ysin^{2}\theta}\frac{\partial^{2}Y}{\partial \phi^{2}} + \frac{8\pi^{2}mr^{2}}{h^{2}}\left(E + \frac{e^{2}}{4\pi\epsilon_{0}r}\right) = 0$$
移頂して.
$$\frac{1}{R}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^{2}\frac{\partial R}{\partial r}\right) + \frac{8\pi^{2}mr^{2}}{h^{2}}\left(E + \frac{e^{2}}{4\pi\epsilon_{0}r}\right) = -\frac{1}{Ysin\theta}\frac{\partial}{\partial \theta}\left(sin\theta\frac{\partial Y}{\partial \theta}\right) - \frac{1}{Ysin^{2}\theta}\frac{\partial^{2}Y}{\partial \phi^{2}}$$

$$Y(2) 1 T \theta I$$

$$\theta, \phi \in \mathcal{H}_{2}, T \theta I$$

5.3

$$\frac{1}{\text{YSINO }} \frac{3}{30} \left(\sin \theta \frac{3Y}{30} \right) - \frac{3^{2}Y}{\text{YSINO }} \frac{3^{2}Y}{3\phi^{2}} = \mathcal{L}(\mathcal{L}+1)$$
として、 $\mathcal{L}(\mathcal{L}+1)$ を移頂して
$$Y(0,\phi) = \Theta(9) \Phi(\phi)$$
と変数分離する。 偏微分すると、
$$\frac{\cos \theta}{\Theta \sin \theta} \frac{3\Theta}{30} + \frac{1}{\Theta} \frac{3^{2}\Theta}{30^{2}} + \frac{1}{\mathbb{P}\sin^{2}\theta} \frac{3^{2}\Phi}{3\phi^{2}} + \mathcal{L}(\mathcal{L}+1) = 0$$
両辺に $\sin^{2}\theta \in \pi 1 + 3$ と、
$$\frac{\sin \theta \cos \theta}{\Theta} \frac{3\Theta}{30} + \frac{\sin^{2}\theta}{\Theta} \frac{3^{2}\Theta}{30^{2}} + \frac{1}{\mathbb{P}} \frac{3^{2}\Phi}{3\phi^{2}} + \mathcal{L}(\mathcal{L}+1) \sin^{2}\theta = 0$$

$$\frac{\sin \theta \cos \theta}{\Theta} \frac{3\Theta}{30} + \frac{\sin^{2}\theta}{\Theta} \frac{3^{2}\Theta}{30^{2}} + \mathcal{L}(\mathcal{L}+1) \sin^{2}\theta = 0$$

$$\frac{\sin \theta \cos \theta}{\Theta} \frac{3\Theta}{30} + \frac{\sin^{2}\theta}{\Theta} \frac{3^{2}\Theta}{30^{2}} + \mathcal{L}(\mathcal{L}+1) \sin^{2}\theta = 0$$

$$\frac{\sin \theta \cos \theta}{\Theta} \frac{3\Theta}{30} + \frac{\sin^{2}\theta}{\Theta} \frac{3^{2}\Theta}{30^{2}} + \mathcal{L}(\mathcal{L}+1) \sin^{2}\theta = 0$$

5-2. かにかいての頃かり

$$\frac{1}{R} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial R}{\partial r} \right) + \frac{8\pi^2 m r^2}{h^2} \left(E + \frac{e^2}{4\pi \epsilon_0 r} \right) = l(l+1)$$

$$R = \frac{S(r)}{r} - \frac{8\pi^2 m E}{h^2} = \lambda^2 , \quad \frac{2\pi m e^2}{h^2 \epsilon_0} = \lambda \quad \text{とおき、整理すると}$$

$$\frac{d^2 S(r)}{dr^2} + \left\{ -\lambda^2 + \frac{\lambda}{r} - \frac{l(l+1)}{r^2} \right\} S(r) = 0$$

ア→∞での極限では

$$\frac{d^2S(n)}{dn^2} - \mathcal{K}^2S(n) = 0$$

S(M=X(M) exp (- たr) の形の解をもつから、代入・整理すると、

$$\frac{d^2\chi(r)}{dr^2} - 2k \frac{d\chi(r)}{dr} + \left\{\frac{\lambda}{r} - \frac{1}{r^2}\right\}\chi(r) = 0$$

x=2krとすくと、 級数解 $X(x)=\sum_{n=0}^{\infty}a_nx^{n+r}$ をもつ次の微分方程式となる

$$\frac{d^2X(x)}{dx^2} - \frac{dX(x)}{dx} + \left\{ \left(\frac{\lambda}{2x} \right) \frac{1}{x} - \frac{\lambda(1+1)}{x^2} \right\} X(x) = 0$$

 $\mathfrak{P}_{X}(x) = \chi^{l+1} F(X)$ を仮定し、これに代入、整理して 両辺を χ^l で割ると、

$$x \frac{d^2 F(x)}{dx^2} + \left[2(l+1) - x\right] \frac{dF(x)}{dx} + \left(\frac{\lambda}{2k} - (l+1)\right) F(x) = 0$$

 $x \frac{d^3f(x)}{dx^2} + (k+1-x) \frac{df(x)}{dx} + (m-k) f(x) = 0$ ラゲール a 階級分方揺む a 形

5.5 乾利成,中原昭次,山内脩,吉川要三郎著,『改訂化学―物質の構造,性質および反応 ―」,化学同人,p.143 に化学的に重要な結果が示されている。ここで, a_B はボーア半径.

$$D(r) = 4 \pi r^2 |\Psi|^2 = 4 \pi \pi^{-1} a_B^{-3} r^2 \exp(-2r/a_B) = 4(a_B)^{-3} r^2 \exp(-2r/a_B).$$

dD(r)/dr = 0となるrでD(r)は極大値(かつ最大値)をとる.

$$4 \pi (a_{\rm B})^{-3} {2\text{rexp}(-2r/a_{\rm B}) + r^2(-2/a_{\rm B})\text{exp}(-2r/a_{\rm B})} = 0$$
 ↓ $θ$
 $4 \pi (a_{\rm B})^{-3} 2r {1-1/a_{\rm B}} \text{exp}(-2r/a_{\rm B}) = 0$ ∴ $r=a_{\rm B}$

だけが意味のある解である. したがって、半径 $r=a_B$ の球形となる.

6.2 $\Psi = A \exp(-r/a_B) \downarrow V$ $\Psi^2 = A^2 \exp(-2r/a_B)$

規格化条件は $\int_0^{+\infty} \Psi^2 dr = 1$ だから $\int_0^{+\infty} \exp(-2r/a_{\rm B}) dr = 1/A^2$ 左辺の定積分は $\left\{-a_{\rm B}/2 \cdot \exp(-2r/a_{\rm B})\right\}_0^{+\infty} = 0 \cdot (-a_{\rm B}/2) = a_{\rm B}/2$ したがって, $A^2 = 2/a_{\rm B}$ となるから $A = (2/a_{\rm B})^{1/2}$