

水素原子 Part 3

★ 動径関数 $R(r)$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left(\hbar^2 \frac{d}{dr} R \right) - k \frac{e^2}{r} R + \frac{\hbar^2 l(l+1)}{2mr^2} R = ER$$

r を無次元化 $\rho = r/a_0$

a_0 : ボーア半径

$$a_0 = \frac{\epsilon_0 \hbar^2}{\pi m e^2}$$

$$= \frac{\hbar^2}{k m e^2} \quad (k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0})$$

$$\frac{1}{a_0^2} \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \right) \frac{1}{\rho^2} \frac{d}{d\rho} \left(\rho^2 \frac{dR}{d\rho} \right) - \frac{k e^2}{a_0 \rho} R + \frac{\hbar^2 l(l+1)}{2m a_0^2 \rho^2} R = ER$$

両辺に $-\frac{2m a_0^2}{\hbar^2} \epsilon$ をかけると

$$\frac{1}{\rho^2} \frac{d}{d\rho} \left(\rho^2 \frac{dR}{d\rho} \right) + 2 \frac{k m e^2 a_0}{\hbar^2} \frac{R}{\rho} - \frac{l(l+1)}{\rho^2} R + \frac{2m a_0^2}{\hbar^2} \epsilon R = 0$$

$$\epsilon = - \frac{2m a_0^2}{\hbar^2} \epsilon \quad \text{と整理}$$

$$\frac{1}{\rho^2} \frac{d}{d\rho} \left(\rho^2 \frac{dR}{d\rho} \right) + \frac{2}{\rho} R - \frac{l(l+1)}{\rho^2} R - \epsilon R = 0$$

$\rho \rightarrow 0$ のとき $R \sim \rho^t$ ($t \geq 0$) 最小次の項

$$\rho^{t-2} \text{ の係数 } t(t+1) - l(l+1) = 0$$

$$t = l, -l-1 \text{ (不適)}$$

$\rho \rightarrow \infty$ のとき

$$\frac{d^2 R}{d\rho^2} - \epsilon R = 0$$

$$R = c_1 e^{\sqrt{\epsilon} \rho} + c_2 e^{-\sqrt{\epsilon} \rho}$$

$$\rho \rightarrow \infty \text{ のとき } R \rightarrow 0 \text{ より } R = c_2 e^{-\sqrt{\epsilon} \rho}$$

$$\hat{L}^2 Y = \hbar^2 \lambda Y$$

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

$$R \sim \rho^l e^{-\sqrt{\epsilon} \rho} \cdot L(\rho)$$

$$L(\rho) = \rho^{n'} + C_{n-1} \rho^{n'-1} + C_{n-2} \rho^{n'-2} + \dots$$

$n'=0$ のとき $\rho^{l-1} e^{-\sqrt{\epsilon} \rho}$ の係数

$$-2\sqrt{\epsilon}(l+1) + 2 = 0$$

$$\epsilon = \frac{1}{(l+1)^2}$$

$$E = -\frac{\hbar^2}{2m a_0^2} \frac{1}{(l+1)^2}$$

$n' \neq 0$ のとき

$\rho^{n'+l-1} e^{-\sqrt{\epsilon} \rho}$ の係数

$$-2\sqrt{\epsilon}(n'+l+1) + 2 = 0$$

$$\epsilon = \frac{1}{(n'+l+1)^2}$$

$$E = -\frac{\hbar^2}{2m a_0^2} \frac{1}{(n'+l+1)^2}$$

$n'+l+1$ を n とおくと

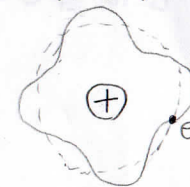
$$E = -\frac{\hbar^2}{2m a_0^2} \frac{1}{n^2}$$

n : 主量子数

$n = 1, 2, 3, \dots$

練習問題

シュレディンガー方程式とボーアの原子モデルのエネルギー準位が等しくなることを確認



$$\begin{cases} m \frac{v^2}{r} = k \frac{e^2}{r^2} \\ 2\pi r = n \frac{h}{mv} \end{cases} \quad (n=1, 2, 3, \dots)$$

$\frac{h}{2\pi} \bar{h}$

$$v^2 = \left(\frac{nh}{2\pi rm} \right)^2 = \frac{ke^2}{mr}$$

$$n^2 \bar{h}^2 = 4\pi^2 m k e^2 r$$

$$r = \frac{n^2 \bar{h}^2}{4\pi^2 m k e^2}$$

$$= \frac{\epsilon_0 \bar{h}^2}{\pi m e^2} n^2$$

$$= a_0 n^2$$

$$v^2 = \frac{ke^2}{mr}$$

$$v = \sqrt{\frac{k}{ma_0}} e \cdot \frac{1}{n}$$

$$E = \frac{1}{2} m v^2 - k \frac{e^2}{r}$$

$$= \frac{ke^2}{2r} - k \frac{e^2}{r}$$

$$= -\frac{ke^2}{2r}$$

$$= -\frac{ke^2}{2a_0} \cdot \frac{1}{n^2}$$

シュレディンガー方程式 $E = -\frac{\bar{h}^2}{2ma_0^2} \frac{1}{n^2}$

$$\left(\frac{ke^2}{2a_0} \right) / \left(\frac{\bar{h}^2}{2ma_0^2} \right) = \frac{ke^2 m a_0}{\bar{h}^2}$$

$$= 1 \quad \left(a_0 = \frac{\bar{h}^2}{kme^2} \right)$$

(したがってこれらのエネルギー準位は等しい)