

持ち込み物件：配布プリント p.4

注意：問題用紙の余白を下書きや計算等に使用し，解答用紙には清書のみを記入すること。

陽子と電子の静電ポテンシャル  $V(r)$  は，次のように表される．

(a)

$$V(r) = \frac{-e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

陽子の質量を  $m_p$ ，電子の質量を  $m$  とすると換算質量  $\mu$  は次のようになる．

$$\mu = \frac{m_p m}{m_p + m} = \frac{m}{1 + \frac{m}{m_p}}$$

このとき， $m_p \rightarrow \infty$  にすると，換算質量は

(b)

$$\mu = m$$

となる．(1) 式において， $\Psi = R(r)Y(\theta, \phi)$  とおいて変数分離を行い，両辺に  $r^2/R Y$  をかけると右辺は，

(c)

$$-\frac{1}{Y} \left[ \frac{1}{\sin\theta} \frac{\partial}{\partial\theta} \left( \sin\theta \frac{\partial Y}{\partial\theta} \right) + \frac{1}{\sin^2\theta} \frac{\partial^2 Y}{\partial\phi^2} \right]$$

となる．

次に 2s 軌道の場合，

(d) 主量子数  $n = 2$  (e) 方位量子数  $l = 0$

なので，プリント p.4 から

(f)

$$R_{2s} = R_{2,0} = \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} (2 - \rho) e^{-\rho/2}$$

である． $P(\rho)d\rho = a_0^3 \rho^2 |R(\rho)|^2 d\rho$  であるから，積分公式を使い計算すると

$$\begin{aligned} \langle \rho \rangle_{2s} &= \int_0^\infty \rho P(\rho) d\rho \\ &= \int_0^\infty \rho \times a_0^3 \rho^2 \left| \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} (2 - \rho) e^{-\rho/2} \right|^2 d\rho \\ &= \int_0^\infty a_0^3 \rho^3 \frac{1}{8} \left( \frac{1}{a_0} \right)^3 (2 - \rho)^2 e^{-\rho} d\rho \\ &= \frac{1}{8} \int_0^\infty (4\rho^3 - 4\rho^4 + \rho^5) e^{-\rho} d\rho \\ &= \frac{1}{8} \left( 4 \times \frac{3!}{1^{3+1}} - 4 \times \frac{4!}{1^{4+1}} + \frac{5!}{1^{5+1}} \right) \quad (\text{公式より}) \end{aligned}$$

よって，

(g)

$$\langle \rho \rangle_{2s} = 6$$

ボーア半径 (7) 式から，

$$a_0 = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{m e^2} \iff \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} = \frac{\hbar^2}{m a_0}$$

ここから  $r = a_0 \rho$  を使うと

(h)

$$V(r) = -\frac{\hbar^2}{m a_0 r} = -\frac{\hbar^2}{m a_0^2 \rho}$$

よって，(9) 式から

$$\begin{aligned} \langle V \rangle &= \int_0^\infty V(r) P(\rho) d\rho \\ &= \int_0^\infty -\frac{\hbar^2}{m a_0^2 \rho} \times a_0^3 \rho^2 \frac{1}{8} \left( \frac{1}{a_0} \right)^3 (2 - \rho)^2 e^{-\rho} d\rho \\ &= -\frac{\hbar^2}{8 m a_0^2} \int_0^\infty (4\rho - 4\rho^2 + \rho^3) e^{-\rho} d\rho \\ &= -\frac{\hbar^2}{8 m a_0^2} \left( 4 \times \frac{1!}{1^{1+1}} - 4 \times \frac{2!}{1^{2+1}} + \frac{3!}{1^{3+1}} \right) \end{aligned}$$

よって

(i)

$$\langle V \rangle = -\frac{\hbar^2}{4 m a_0^2}$$

今度は，2s 軌道のエネルギーを求める．

$$\frac{\partial}{\partial r} = \frac{\partial \rho}{\partial r} \frac{\partial}{\partial \rho}$$

と表されることから， $\rho = r/a_0$  より

(j)

$$\frac{\partial}{\partial r} = \frac{1}{a_0} \frac{\partial}{\partial \rho}$$

を使い  $\nabla^2$  の 1 項に直接代入すると，

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) = \frac{1}{a_0^2 \rho^2} \frac{1}{a_0} \frac{\partial}{\partial \rho} \left( a_0^2 \rho^2 \frac{1}{a_0} \frac{\partial}{\partial \rho} \right)$$

よって，

(k)

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) = \frac{1}{a_0^2} \left[ \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial}{\partial \rho} \left( \rho^2 \frac{\partial}{\partial \rho} \right) \right]$$

$\Psi_{2s}(\rho, \theta, \phi) = R_{2s}(\rho)Y_{0,0}(\theta, \phi)$  と書ける．ここで， $Y_{0,0} = \sqrt{1/(4\pi)}$  の定数であるから， $\Psi_{2s}$  は  $\rho$  についてのみの関数である．よって， $\nabla^2$  は (14) 式になるので

$$\begin{aligned}
\nabla^2 \Psi_{2s} &= \frac{1}{a_0^2} \left[ \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial}{\partial \rho} \left( \rho^2 \frac{\partial}{\partial \rho} \right) \right] \Psi_{2s} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \left[ \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial}{\partial \rho} \left( \rho^2 \frac{\partial}{\partial \rho} \right) \right] \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} (2-\rho)e^{-\rho/2} \times \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial}{\partial \rho} \rho^2 \left( \frac{\partial}{\partial \rho} (2-\rho)e^{-\rho/2} \right) \\
&= \frac{1}{a_0^2} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial}{\partial \rho} \rho^2 \left( -2 + \frac{1}{2}\rho \right) e^{-\rho/2} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} \frac{1}{\rho^2} \left[ -4\rho + \frac{3}{2}\rho^2 + \left( -\frac{1}{2} \right) \times \left( -2\rho^2 + \frac{1}{2}\rho^3 \right) \right] e^{-\rho/2} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} \frac{1}{\rho^2} \left( -4\rho + \frac{5}{2}\rho^2 - \frac{1}{4}\rho^3 \right) e^{-\rho/2} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} \frac{1}{4\rho} (-16\rho + 10\rho^2 - \rho^2) e^{-\rho/2} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} \frac{1}{4\rho} (2-\rho)(\rho-8) e^{-\rho/2} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \frac{(\rho-8)}{4\rho} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} \frac{1}{2\sqrt{2}} \left( \frac{1}{a_0} \right)^{3/2} (2-\rho) e^{-\rho/2} \\
&= \frac{1}{a_0^2} \frac{(\rho-8)}{4\rho} \Psi_{2s}
\end{aligned}$$

よって，

(l)

$$\nabla^2 \Psi_{2s} = \frac{1}{a_0^2} \frac{(\rho-8)}{4\rho} \Psi_{2s}$$

また全エネルギーは，(h)，(l) からハミルトニアン固有値を計算すればよい．

$$\begin{aligned}
\hat{H}\Psi_{2s} &= -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \Psi_{2s} + V(r)\Psi_{2s} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{(\rho-8)}{4\rho a_0^2} \Psi_{2s} - \frac{\hbar^2}{ma_0^2 \rho} \Psi_{2s} \\
&= -\frac{\hbar^2}{8ma_0^2} \Psi_{2s}
\end{aligned}$$

よって，

(m)

$$E = -\frac{\hbar^2}{8ma_0^2}$$

全エネルギー  $E$  には， $E = \langle K \rangle + \langle V \rangle$  が成り立つから，(i)，(m) より

$$-\frac{\hbar^2}{8ma_0^2} = \langle K \rangle - \frac{\hbar^2}{4ma_0^2} \iff \langle K \rangle = \frac{\hbar^2}{8ma_0^2}$$

ここから

(n)

$$\langle K \rangle = -\frac{1}{2} \langle V \rangle$$

これをビリアル定理という．