

$$(1) \psi_{1s} = \left(\frac{1}{\pi}\right)^{1/2} \left(\frac{1}{a_0}\right)^{3/2} \exp(-r/a_0)$$

$$\int_0^\infty D_{1s}(r) dr = \int_0^\infty \int_0^\pi \int_0^{2\pi} |\psi_{1s}|^2 dx dy dz$$

$$\therefore dx dy dz = r^2 \sin\theta dr d\theta d\phi, (0 \leq r < \infty, 0 \leq \theta \leq \pi, 0 \leq \phi \leq 2\pi)$$

$$\int_0^\infty D_{1s}(r) dr = \int_0^\infty \int_0^\pi \int_0^{2\pi} \left\{ \frac{1}{\pi} \cdot \left(\frac{1}{a_0}\right)^3 \cdot \exp(-2r/a_0) \right\} r^2 \sin\theta d\phi d\theta dr$$

$$\therefore D_{1s}(r) = \int_0^\pi \int_0^{2\pi} \frac{1}{\pi a_0^3} \exp(-2r/a_0) r^2 \sin\theta d\phi d\theta$$

$$= \int_0^\pi \frac{2}{a_0^3} \exp(-2r/a_0) r^2 \sin\theta d\theta$$

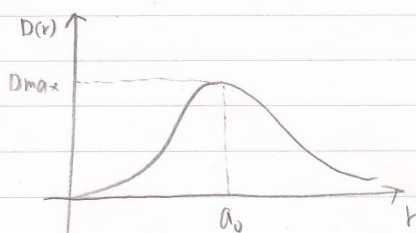
$$= \frac{2}{a_0^3} \exp(-2r/a_0) r^2 [-\cos\theta]_0^\pi$$

$$= \frac{4r^2}{a_0^3} \exp(-2r/a_0) //$$

$$(2) \frac{dD(r)}{dr} = \frac{8r}{a_0^3} \exp(-2r/a_0) - \frac{2}{a_0} \cdot \frac{4r^2}{a_0^3} \exp(-2r/a_0)$$

$$= \frac{8r}{a_0^3} \left(1 - \frac{r}{a_0}\right) \exp(-2r/a_0)$$

よて $r = a_0$ で極大値をとる。概形は下図。



$$\therefore D_{\max} = \frac{4}{a_0} e^{-2} //$$

$$(3) \text{水素類似原子のボーア半径に相当する } r_2 = \frac{a_0}{Z} \quad (\because a_0 = \frac{\epsilon_0 h^2}{\pi m_e e^2} \text{ で } e^2 = ze \cdot e \text{ としたため})$$

$$\therefore D_{1s}(z)(r) = \frac{4r^2}{a_0^3} \exp(-2Zr/a_0) \leftarrow a_0 \text{ を } \frac{a_0}{Z} \text{ とおきかえたため。}$$

[2]

$$(1) E_n = -\frac{me^2 Z^2}{8\epsilon_0 h^2} \quad (n=1, 2, 3, \dots)$$

$Z=1$ におけるイオン化エネルギーであるから

$$E_\infty - E_1 = \frac{me^4}{8\epsilon_0 h^2}$$

— //

(2) $Z=2$ の水素類似原子を考えることに等しい。よって

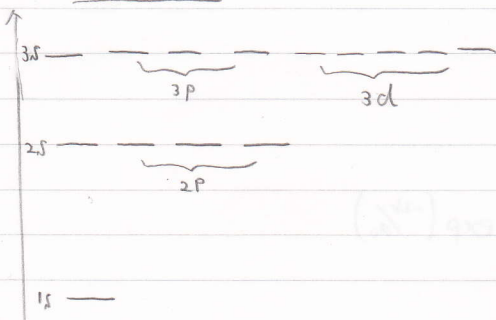
$$E_\infty - E_1 = \frac{4me^4}{8\epsilon_0 h^2}$$

これは水素原子のイオン化エネルギーの4倍 //

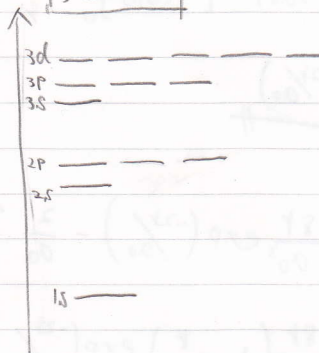
[3] (1) 多電子原子における電子間の斥力を、原子核の見かけの電荷が減少したものとして近似したモデルのこと。このとき、見かけの電荷 $Z = Z - \sigma$ を有効核電荷、 σ を遮蔽定数という。

(2)

水素類似原子



多電子原子



理由: 方位量子数 l が大きくなると軌道は原子核から遠くに分布するため、多電子系において電子間相互作用の影響が大きくなるから。

[4] 一般に、主量子数 n に対し l, m の値は

$$l = 0, 1, 2, \dots, n-1$$

$$m = -l, -(l-1), \dots, (l-1), l \rightarrow (2l+1) \text{ 種}$$

ここで異なる (n, m, l) の組に対し電子は(パウリの排他律より)2つずつ収容される。

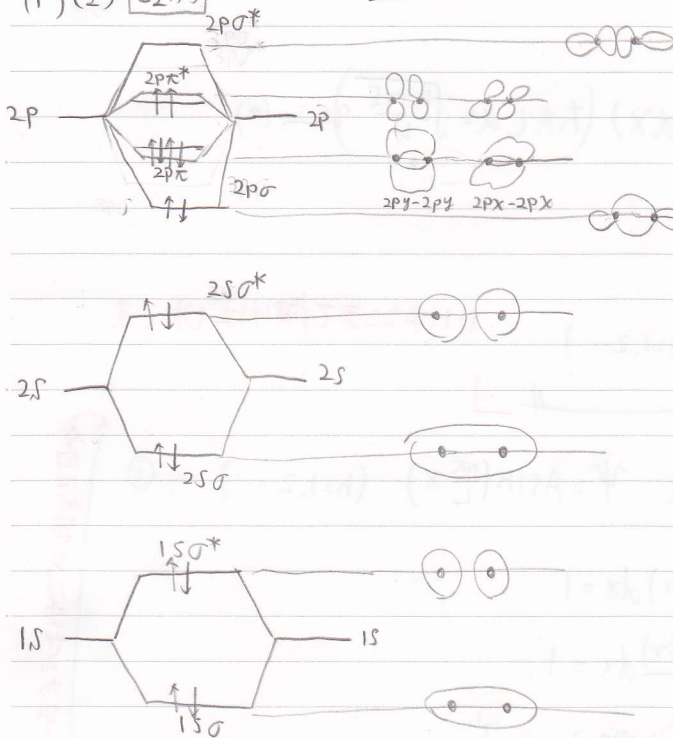
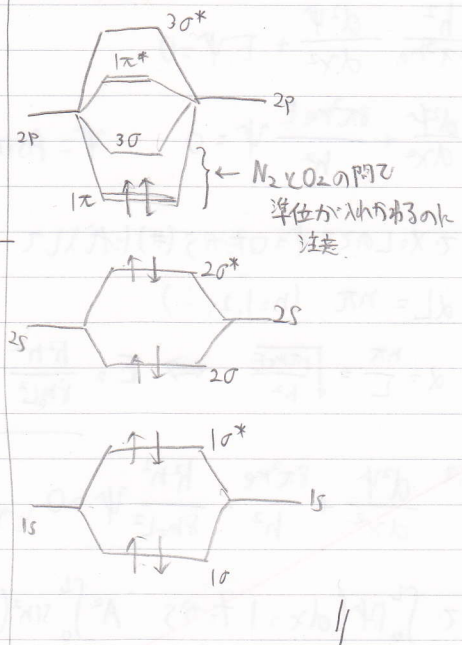
よってある n に対し規定される軌道に入りうる電子の最大数は

$$2 \sum_{l=0}^{n-1} (2l+1) = 2n^2 \text{ (個)} //$$

[5]

(1) (2) O_2 分子

MOの概略図

(4) B_2 分子

(3) 常磁性とは、スピンの方向が同じ不対電子が複数収容されている分子に磁場を印加することで、その分子が磁性を示す性質のこと。

(5) 結合次数: $N_2 = 3$ $O_2 = 2$ $F_2 = 1$

結合性軌道に収容される電子数は N_2, O_2, F_2 で共通だが (ともに 10)

反: $N_2 < O_2 < F_2$ の順である。(順に 4, 6, 8)

これが大きいほど分子の結合エネルギーは小さくなり、結合距離は大きくなる。

よってそれぞれ大小関係は

結合エネルギー: $N_2 > O_2 > F_2$

結合距離: $N_2 < O_2 < F_2$ //

{6}

$$(1) \frac{\hbar^2}{8\pi^2 m_e} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + E \psi = 0$$

$$\Leftrightarrow \frac{d^2 \psi}{dx^2} + \frac{8\pi^2 m_e E}{\hbar^2} \psi = 0 \quad \psi = A \sin(\alpha x) \quad (\text{ただし } \alpha = \sqrt{\frac{8\pi^2 m_e E}{\hbar^2}}) \quad \text{--- (＃)}$$

$\therefore x=L$ のとき $\psi=0$ だから (＃) に代入して

$$\alpha L = n\pi \quad (n=1, 2, \dots)$$

$$\alpha = \frac{n\pi}{L} = \sqrt{\frac{8\pi^2 m_e E}{\hbar^2}} \Leftrightarrow E = \frac{\hbar^2 n^2}{8m_e L^2} \quad (n=1, 2, \dots)$$

(1) はここまで解けば OK です。

4

~~$$\frac{d^2 \psi}{dx^2} + \frac{8\pi^2 m_e}{\hbar^2} \cdot \frac{\hbar^2 n^2}{8m_e L^2} \psi = 0 \quad \psi = A \sin\left(\frac{n\pi}{L} x\right) \quad (n=1, 2, \dots) \quad \text{--- ①}$$~~

~~$$\therefore \int_0^L |\psi|^2 dx = 1 \quad \text{だから} \quad A^2 \int_0^L \sin^2\left(\frac{n\pi}{L} x\right) dx = 1$$~~

~~$$\Leftrightarrow A^2 \int_0^L \frac{1 - \cos\left(\frac{2n\pi}{L} x\right)}{2} dx = 1$$~~

~~$$\Leftrightarrow A^2 \left[\frac{1}{2} x - \frac{1}{2} \sin\left(\frac{2n\pi}{L} x\right) \cdot \frac{L}{2n\pi} \right]_0^L = 1$$~~

~~$$\Leftrightarrow \frac{L}{2} A^2 = 1 \quad \therefore A = \pm \left(\frac{2}{L}\right)^{\frac{1}{2}} \quad \text{--- ②}$$~~

~~$$\text{①②より } \psi = \pm \left(\frac{2}{L}\right)^{\frac{1}{2}} \sin \frac{n\pi x}{L} \quad \text{--- \#}$$~~

今回は必要ありませんが ψ の導出方法です。

(2)

$\psi(x, y, z) = \phi(x)\phi(y)\phi(z)$ と変数分離すると

$$\frac{\hbar^2}{8\pi^2 m_e} \Delta + E \psi = 0 \text{ は解ける.}$$

$$\therefore E = \frac{\hbar^2}{8m_e L^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \quad \begin{cases} n_x = 1, 2, \dots \\ n_y = 1, 2, \dots \\ n_z = 1, 2, \dots \end{cases}$$

同様の考え方で

$$\psi(x, y, z) = \left(\frac{2}{L}\right)^{\frac{3}{2}} \sin\left(\frac{n_x \pi x}{L}\right) \cdot \sin\left(\frac{n_y \pi y}{L}\right) \cdot \sin\left(\frac{n_z \pi z}{L}\right)$$

です。

(3) 基底状態 $\therefore (n_x, n_y, n_z) = (1, 1, 1)$

$$\therefore \text{このとき } E_1 = \frac{3\hbar^2}{8m_e L^2}$$

最低励起状態 $\dots (n_x, n_y, n_z) = (1, 1, 2), (2, 1, 1),$

$(1, 2, 1)$

このとき $E_2 = \frac{6\hbar^2}{8m_e L^2}$ より $\frac{E_2}{E_1} = 2$ 倍 //

またこの (n_x, n_y, n_z) の組に対しても E_2 は等しいので 3 重に縮重 //