

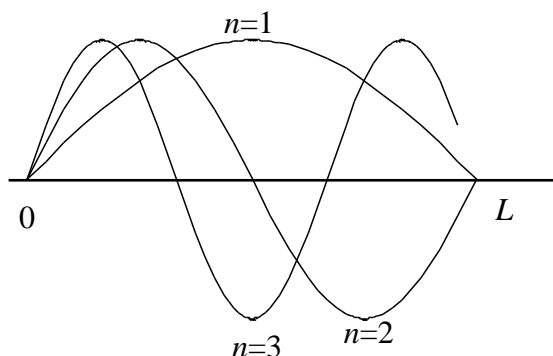
1290 : 原子上の電子の分布の形状と原子軌道

(原子軌道に電子の入ったときの電子分布は原子核からの距離 r の関数で表されることに注意しましょう)

キーポイント : (電子の) 分布関数 ; 波動関数の 2 乗 ; 同径分布 ; 原子核からの, 電子の最大分布と平均分布の距離は異なる

電子分布と原子軌道の形状とは 2 つの点で異なります. 電子の分布関数 ($P(r)$, r は位置) は波動関数 (ψ) の 2 乗 (ψ^2 , ψ が複素関数の場合は $\psi^*\psi$) で表されます. “原子軌道の形” の項 (1280) で引用した 1 次元の波動関数の場合は下図のようになります. 波動関数の 2 乗ですので, 電子の分布は波動関数の振幅強度より鋭くなります. $\psi^*\psi dx$ が, x と $x+dx$ の間に見出される電子の確率です.

$$\text{波動関数 : } \psi(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$



$$\text{分布関数 : } P(x) = \psi(x)\psi(x) = \frac{2}{L} \sin^2\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

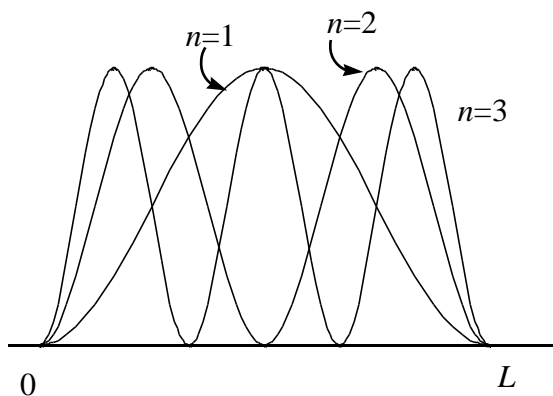


図 1. 1 次元波動関数による電子分布

[同径分布]

もう一つの異なる点は、特に電子の同径分布 (radial distribution) を考えるとき注意する必要があります。同径分布とは、原子核からの距離 (r) の関数としての電子分布です。電子の存在確率は、 r での球の表面積は $4\pi r^2$ に dr をかけた体積の中に電子を見出す確率をいいます。空間での電子分布確率 $\psi^*\psi$ をそれにかけた $4\pi r^2 \psi^*\psi dr$ がその確率であり、 $4\pi r^2 \psi^*\psi$ が同径分布関数ということになります。

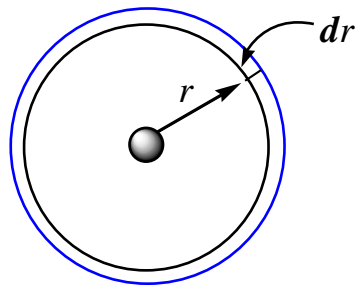


図 2. 同径分布関数は、原子核からの距離 r と $r+dr$ の隙間に電子が入る確率を表す関数。隙間の体積は $4\pi r^2 dr$ で電子の存在確率は $4\pi r^2 \psi^*\psi dr$ で表される。 $4\pi r^2 \psi^*\psi$ が同径分布関数

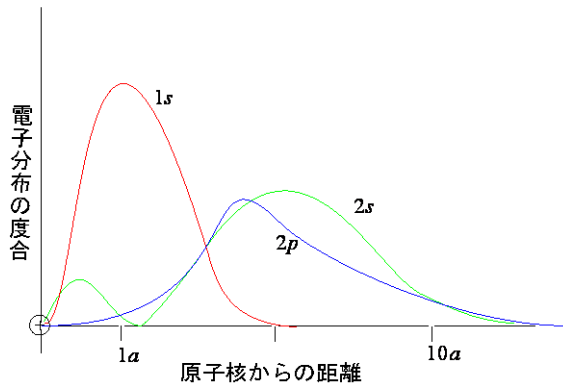


図 3. 電子の同径分布。上の図で、 a はボーア半径 (0.521947\AA)。同径分布関数で示すと、電子は原子核上には存在しない。2s 原子軌道に入る電子の一部は 1s 原子軌道の内側にあることに注意

水素原子の 1s 原子軌道に入る電子の最大分布位置 r を求めましょう。水素原子の 1s 軌道は (1280 を参照),

$$\psi_{1s} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{1}{a}\right)^{3/2} e^{-\rho} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{1}{a}\right)^{3/2} e^{-\frac{1}{a}r}$$

で、分布関数は、

$$P(r) = 4\pi r^2 \psi_{1s} \psi_{1s} = \frac{4}{a^3} r^2 e^{-\frac{2}{a}r}$$

これを、 r で微分すると $r=0$ と $r=a$ のところで極値が出ます。

[核から電子までの平均距離]

1280 で述べたように、原子核から電子までの平均距離は次の式で与えられます。

$$\bar{r} = \frac{a n^2}{z} \left\{ \frac{3}{2} - \frac{l(l+1)}{2n^2} \right\}$$

この式で $1s$ 原子軌道に電子がある場合の、原子核から電子までの平均距離と求めると、 $a \times 1.5$ となり、最大分布位置 (a) とは異なります。