

1.4 Modèle de Bohr de l'atome d'hydrogène

Niels Bohr (physicien danois, 1885-1962, prix Nobel 1922) propose, en 1913, une interprétation compte tenu des travaux de Planck. Le modèle de Bohr il est basé sur la mécanique classique à laquelle on adjoint un principe de quantification. Bien qu'il ne puisse pas donner une description complète de l'atome, et qu'il soit faux à bien des égards.

1.4.1 Energie dans un état stationnaire.

- L'électron décrit une orbite circulaire de rayon r autour du noyau immobile.

- L'électron est soumis à la force d'attraction coulombienne →

$$F_{\text{éle}} = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

(ϵ_0 est la permittivité du vide = $8,85 \cdot 10^{-12} \text{ C}^2 \text{ N}^{-1} \text{ m}^{-2}$; r = rayon de l'orbite,

$m_e = 9,1 \cdot 10^{-31} \text{ Kg}$).

- L'électron est aussi soumis à la force centrifuge →

$$F_{\text{cent}} = m\gamma = \frac{m_e v^2}{r}$$

- A l'équilibre $F_{\text{éle}} = F_{\text{cent}}$ →

$$\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{m_e v^2}{r}$$

$$r = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{m_e v^2} \quad (1)$$

Quant à l'énergie totale de l'électron est égale à la somme de son énergie cinétique T et de son énergie potentielle V .

Energie totale = Energie Cinétique + Energie potentielle

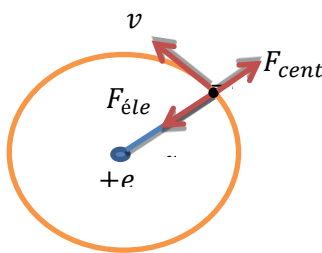


Figure 1.4 Modèle planétaire de Bohr

- Énergie cinétique : $T = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} \left[\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r} \right]$

- Énergie potentielle : $V(r) = \int_0^\infty \vec{F} \cdot d\vec{r} = - \left[\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r} \right]$

→ Énergie totale : $E = - \frac{1}{2} \left[\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r} \right] \quad (2)$

- Dans l'équation (2) l'énergie totale $E = f(r)$, est valable quel que soit r . si r varie de façon continue, toutes les orbitales (toutes les énergies), sont permises observation d'un spectre continu ce qui contrairement à l'expérience.
- Nécessité d'un nouveau modèle : Postulat quantique de Bohr.

1.4.2 Postulats de Bohr

- ✚ L'électron se déplace autour du noyau que sur certaines orbites circulaires particulières telles que le moment angulaire soit égal à $|\vec{l}| = n \frac{h}{2\pi}$, (n nombre entier positif)
- ✚ L'électron n'émettra ou n'absorbera d'énergie $h\nu$ qu'en changeant d'orbite caractérisée par la valeur de n .
- ✚ Le moment angulaire de l'électron $\vec{L} = \vec{r} \wedge m\vec{v}$

est tel que $|\vec{l}| = n \frac{h}{2\pi}$. Soit, pour une orbite circulaire, où les 3 vecteurs sont perpendiculaires entre eux :

$$rmv = n \frac{h}{2\pi} = n\hbar$$

On a alors $v = \frac{nh}{2\pi mr}$

En remplaçant v par sa valeur dans l'équation (1), on détermine:

- Le rayon des orbites :

$$r_n = n^2 \frac{\epsilon_0 h^2}{\pi m e^2} = n^2 a_0$$

Où $a_0 = r_1 = 5,3 \cdot 10^{-11} \text{ m} = 52,9 \text{ pm} = 0,53 \text{ \AA}$ est le rayon de l'orbite la plus basse (correspondant à $n = 1$) appelé rayon de Bohr.

- L'énergie correspondante (2) :

$$E_n = -\frac{1}{n^2} \frac{m_e e^4}{8h^2 \epsilon_0^2} = -\frac{13,6}{n^2} \text{ (eV)}$$

- Pour l'état fondamental : $E_1 = -21,77 \times 10^{-19} \text{ J} = -13,6 \text{ eV}$ ($1 \text{ eV} = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ J}$)

$$r_1 = 0,529 \times 10^{-10} \text{ m} = 0,529 \text{ \AA} = 5,29 \text{ nm}$$

- Pour les états excités, il suffit de considérer que :

$$E_n = \frac{E_1}{n^2}$$

$$r_n = n^2 r_1$$

$$\text{et } v_n = \frac{v_1}{n}$$

- La détermination des longueurs d'onde du spectre de l'hydrogène est alors possible selon :

$$\Delta E = |E_F - E_I| = \frac{hc}{\lambda} = 13,6 \left(\frac{1}{n_F^2} - \frac{1}{n_I^2} \right) \text{ (en eV)}$$

(4)