

1) Modèle de Bohr

- l'électron décrit des trajectoires circulaires autour du noyau, mais il suppose qu'il existe certaines orbites où l'e⁻ n'émet pas de rayonnement.

• postulats de Bohr:

1. lorsque'un e⁻ est sur des orbites quantifiées, il n'émet pas de rayonnement, il se trouve donc dans un état stationnaire.

2. des lois de la mécanique classique s'appliquent au mouvement orbital de l'e⁻ dans un état stat., mais ne peuvent s'appliquer lors d'une transition d'état vers un autre.

3. Pour une transition, l'écart d'énergie ΔE entre deux états est converti en un seul photon de fréquence γ
 $\Delta E = h\gamma$ h : constante de Planck

4. les orbites sont caractérisées par des valeurs quantifiées du moment angulaire $\vec{L} = \vec{r} \wedge \vec{p}$

la quantification de \vec{L} donne:

$$L = n\hbar$$

donné par Planck

si $n \in \mathbb{N}$

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

h : constante \uparrow

Expression du rayon de la trajectoire

$$\Sigma \vec{F}_{\text{ext}} = m \cdot \vec{a} \quad (\text{Eq. du mv. autour du noyau})$$

$$\vec{e} = m a_N = m \frac{v^2}{r} \Rightarrow r = \frac{k e^2}{m v^2} \quad \text{où } k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9.10^9$$

Or d'après la 1^{re} pos. de Bohr ($L = mrv = n\hbar$)

$$v = \frac{n\hbar}{mr} \Rightarrow v^2 = \frac{n^2\hbar^2}{m^2 r^2} \Rightarrow r = \frac{n^2\hbar^2}{k m e^2} = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{m e^2} n^2$$

$$r_n = \left(\frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{m e^2} \right) n^2$$

Energie totale:

$$E_{\text{tot}} = E_{\text{pot}} + E_c$$

$$E_T = q_e - V_{\text{noy}} + \frac{1}{2} m v^2$$

$$E_T = -e \left(\frac{K \cdot e}{r} \right) + \frac{1}{2} m v^2 = - \left(\frac{K e^2}{r} \right) + \frac{1}{2} m v^2 = - \frac{1}{2} m v^2 < 0$$

$$E_{\text{tot}} = - \frac{1}{2} m \left(\frac{n^2 \hbar^2}{m^2 r^2} \right) = - \frac{1}{2} \frac{n^2 \hbar^2 e^4}{m n^4 \hbar^4 / (4\pi\epsilon_0)^2}$$

$$E_n = - \frac{13.6}{n^2} \quad (\text{en eV})$$

* valable pour H

$$\Delta E = h \gamma = \frac{h c}{\lambda}$$

* ~ des hydrogénéoïdes
* ~ rayons X

Energie:

$$E_n = - \frac{Z^2 \cdot e^4 \cdot m e}{(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \cdot \frac{1}{n^2}$$

fréquence du rayonnement X:

$$\gamma = \frac{Z^2 \cdot e^4 \cdot m e}{4\pi\epsilon_0 (4\pi\epsilon_0)^2 \cdot \hbar^3} \cdot \left(1 - \frac{1}{n_f^2} \right)$$

Quantification de l'énergie (suite)

(3)

Nombres quantiques

1. Nombre quantique principal " n "

Il caractérise la couche électronique :

$$n = 1 : K, \quad 2 : L, \quad 3 : M, \quad \text{etc.}$$

" n " caractérise le nombre de trajectoires possibles.

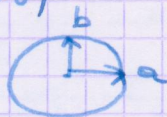
2. Nombre quantique secondaire " l "

Il caractérise la nature de la trajectoire de l' e^- , tq :

$$0 \leq l \leq n-1 \quad (l \geq 0)$$

On a la relation :

$$\frac{a}{b} = \frac{n}{l+1}$$



ex :

$$n=1 \quad l=0, \text{ état } S \text{ noté } 1S : \frac{a}{b} = \frac{n}{l+1} = 1 \Rightarrow \text{circulaire}$$

$$n=2 \quad l=0 \quad \dots \quad = 2 \Rightarrow \text{elliptique}$$

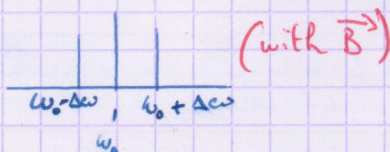
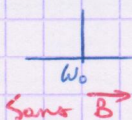
$$l=1 \quad \dots \quad = 1 \Rightarrow \text{circulaire}$$

Conclusion :

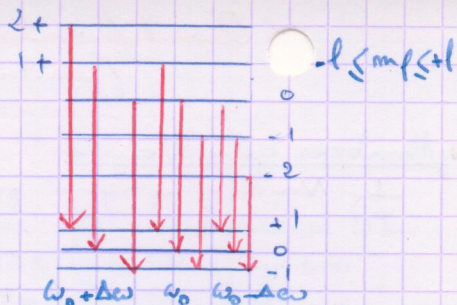
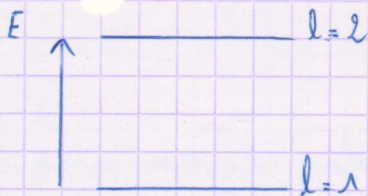
n : donne nb de trajectoires poss.

l : donne le type de la traj.

a) Effet Zeeman



On observe une raie à + haute γ et une autre à plus basse γ , et une raie inchangée ω_0 .



les transitions se font avec des règles de selection données par la mec. q. :

$\Delta m_l = 0, \Delta m_l = +1, \Delta m_l = -1$

b) Expression du moment magnétique $\vec{\mu}$ de l'e⁻

$$I = \frac{q}{\Delta t} = \frac{q v}{2 \pi r} \quad \text{car } v = \frac{ds}{dt} = \text{vitesse}$$

$$\vec{\mu} = I \cdot \vec{S} = \frac{q v}{2 \pi r} \cdot \vec{r} \cdot \vec{n}$$

\vec{n} : normale à la trajectoire

$$\vec{\mu} = \frac{q}{2 m_e} \cdot \underbrace{m v r}_{\vec{r} \times \vec{p}} \cdot \vec{n}$$

$$\vec{\mu} = \frac{q}{2 m_e} \cdot \vec{L}$$

$\{\vec{\mu}$: moment magn.

$\{L$: moment orbital

c) Énergie d'interaction entre $\vec{\mu}$ et \vec{B}

En présence de \vec{B} , il y a \neq eq. de la trajectoire ce qui donne une Énergie + à l'e⁻.

$$E_{\text{int}} = -\vec{\mu} \cdot \vec{B} \quad \text{si } \vec{B} \text{ selon } \vec{Oz} \text{ alors } E_{\text{int}} = -\mu_z \cdot B$$

$$= -\frac{e}{2 m_e} \cdot L_z \cdot B$$

$$L_z = m_l \cdot \hbar$$

$$\Rightarrow E_{\text{int}} = -\frac{e}{2 m_e} \cdot m_l \cdot \hbar \cdot B$$

Ex:

$\mu_B = \frac{e \hbar}{2 m_e}$; $\mu_B = 9,27 \cdot 10^{-24} \text{ J} \cdot \text{T}^{-1}$

$\Delta E = \mu_B \cdot B$

$E_{\text{int}} = -\frac{e}{2 m_e} \cdot \hbar \cdot m_l \cdot B$