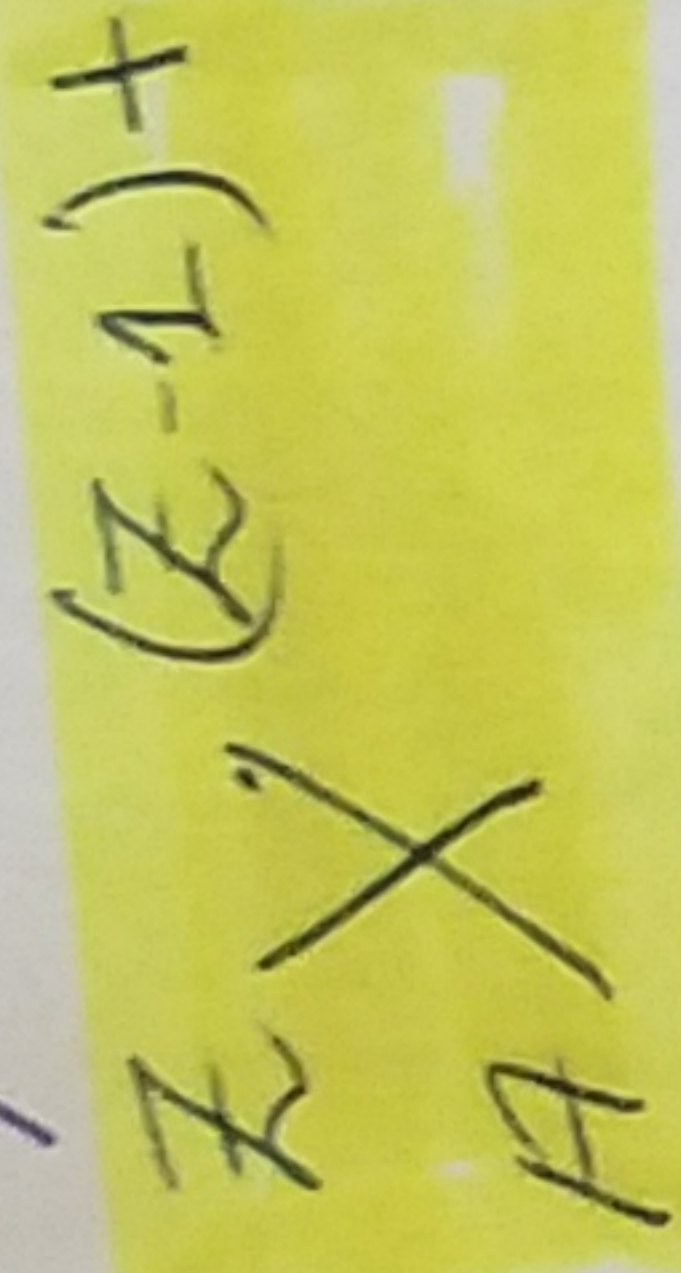
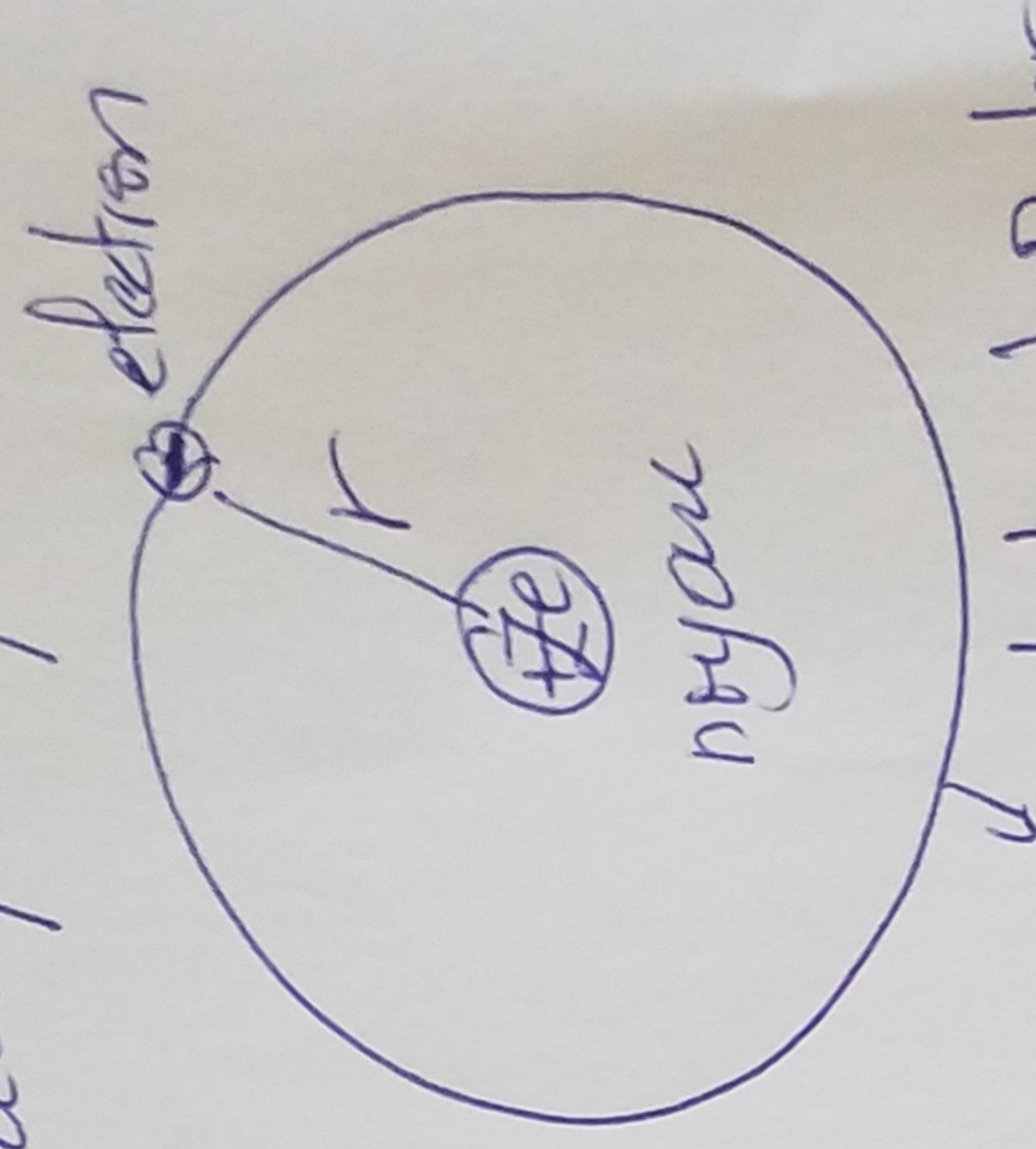


Atome d'hydrogénéoïdes : atome de noyau chargé $+Ze$ auquel il ne reste qu'un électron. Un atome d'hydrogénéoïdes est donc symbolisé par :



L'Hamiltonienne ne diffère de celui de l'atome hydrogène par le terme d'énergie potentielle qui est multiplié par le nombre



On peut montrer que les solutions sont obtenues à partir de celle de l'atome d'hydrogène en remplaçant $r_1 = a_0$ par $\frac{a_0}{Z}$, on obtient

$$r_n = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{m e^2} \frac{1}{Z} \quad a_0 = r_1 = \frac{a_0}{Z} m^2 = \frac{a_0}{Z} m^2$$

et l'énergie pour l'atome hydrogénéoïdes

$$E_n = -\frac{e^2}{8\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_n} = -\frac{Z m e^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \frac{1}{n^2}$$

où

$$E_n = -\frac{Z \times 13.6}{n^2}$$

L. MAGHHAOUI

• L'énergie d'ionisation: est l'énergie qu'il faut fournir à l'atome pour séparer complètement l'électron du noyau.

$$E_{\infty} - E_1 = h\nu = h R_{\text{He}} C \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{\infty} \right)$$

$$n = \infty \Rightarrow r = \infty$$

$$E_{\infty} - E_1 = h R_{\text{H}} C$$

$$E_{\infty} - E_1 = h R_{\text{H}} C$$

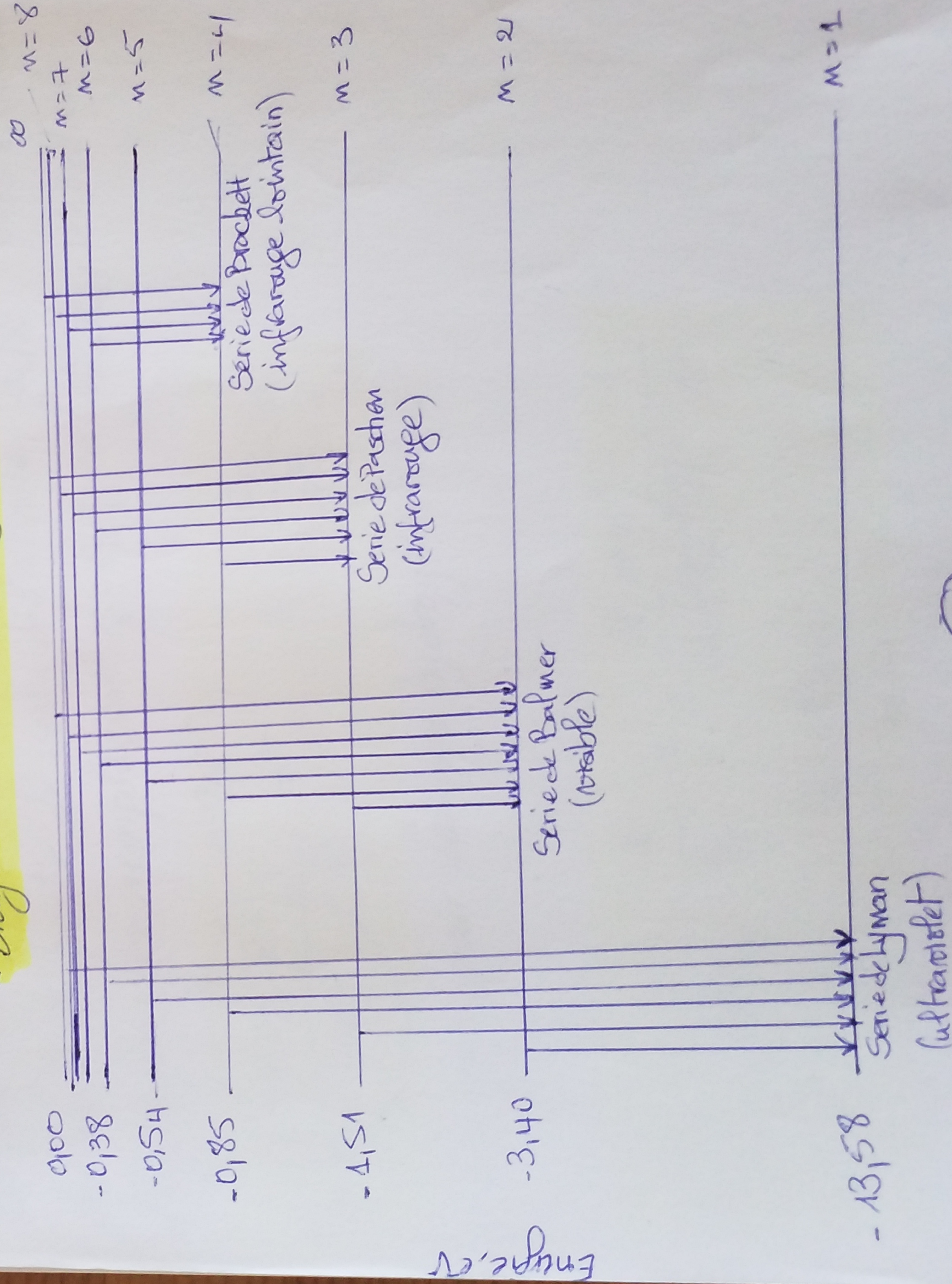
$$E_{\infty} - E_1 = h R_{\text{H}} C$$

$$E_{\infty} - E_1 = h R_{\text{H}} C$$

Dans le cas de l'hydrogène, cette énergie est 13,58 eV.

• Diagramme des niveaux d'énergie: les niveaux possibles sont représentés par des lignes horizontales et les transitions par des flèches verticales.

- Diagramme des niveaux d'énergie de l'atome d'hydrogène -



Si l'électron passe de l'état stationnaire m à l'état

L. P. AGHAROUS

stationnaire $n \Rightarrow \Delta E = h\nu = E_n - E_m$

$$h\nu = \frac{m e^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \left(\frac{1}{m^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad (m > n)$$

$$\Rightarrow \nu_{m,n} = \frac{m e^4}{h^2 (4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \left(\frac{1}{m^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad / \quad \hbar = \frac{h}{2\pi}$$

d'autre part, on a la relation empirique (Ritz)

$$\nu_{m,n} = c R_H \left(\frac{1}{m^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

$$\Rightarrow c R_{H(\text{th})} = \frac{m e^4 (2\pi)^2}{2 h^3 (4\pi\epsilon_0)^2} \Rightarrow R_H = \frac{m e^4}{8 \epsilon_0^2 h^3 c}$$

$$\text{A.N.: } R_{H(\text{th})} \approx 109737 \text{ cm}^{-1}, \quad R_{H(\text{exp})} \approx 109737.107 \text{ cm}^{-1}$$

L'accord quantitatif est bon. on peut faire un terme correctif

\Rightarrow l'accord est encore meilleur.

• **Energie d'excitation et d'ionisation**

• **L'énergie d'excitation**: est l'énergie nécessaire pour faire

passer l'atome de l'état fondamental $n=1$ au premier état excité $n=2$: $E_2 - E_1 = 10.19 \text{ eV}$

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

L. MAGHLACMI

Il est clair que r_n dépend de la valeur du nombre positif n appelé nombre quantique principal.

Pour $n=1, \Rightarrow r_1 = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{m e^2} = 0,53 \text{ \AA}$ représente le premier

rayon de Bohr pour l'atome d'hydrogène qu'on note $a_0 = 0,53 \text{ \AA}$.

• L'énergie de l'atome hydrogène E_n :

L'électron étant sur l'orbite n . L'énergie totale E_n est la somme de l'énergie potentielle E_p et de l'énergie cinétique E_c , on a

$$E_p = - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

(E_c est conservative, donc dérive d'une énergie potentielle $\Rightarrow E_c = - \frac{dE_p}{dr}$)

$$E_c = \frac{1}{2} m v^2 \quad E_n \text{ utilisant l'eq 2} \quad \bullet \quad E_c = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r}$$

D'après l'énergie E_p et E_c , l'énergie totale de l'électron sur l'orbite dépend uniquement de n . Elle est donc quantifiée et ne peut prendre que quelques valeurs particulières en accord avec

l'expression:

$$E_n = - \frac{e^2}{8\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_n} = - \frac{m e^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \frac{1}{n^2}$$

Pour $n=1, E_1 = -13,6 \text{ eV}$ représente l'énergie de l'état fondamental de l'atome d'hydrogène,

$$E_n = \frac{E_1}{n^2} = - \frac{13,6}{n^2}$$

(3)

• Le rayon de Bohr : Bohr adopta tout d'abord l'hypothèse des orbites circulaires. Il admit que la quantité physique quantifiée est le moment cinétique.

$$\|\vec{L}\| = mvr = n\hbar = n \frac{h}{2\pi}$$

$$\Rightarrow L = mvr = n\hbar \quad (1)$$

m : masse d'électron, r : le rayon de l'orbite

n : valeur entière de l'électron, n : nombre entier = 1, 2, 3

Le mouvement circulaire uniforme de l'électron autour du noyau est caractérisé par l'équilibre entre la force électrostatique \vec{F}_e et la force centrifuge

$$\vec{F}_e = + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r^2} \vec{u}_r, \quad \vec{F}_c = - m \frac{v^2}{r} \vec{u}_r$$

⇒ D'après le premier postulat de Bohr, le système est en équilibre:

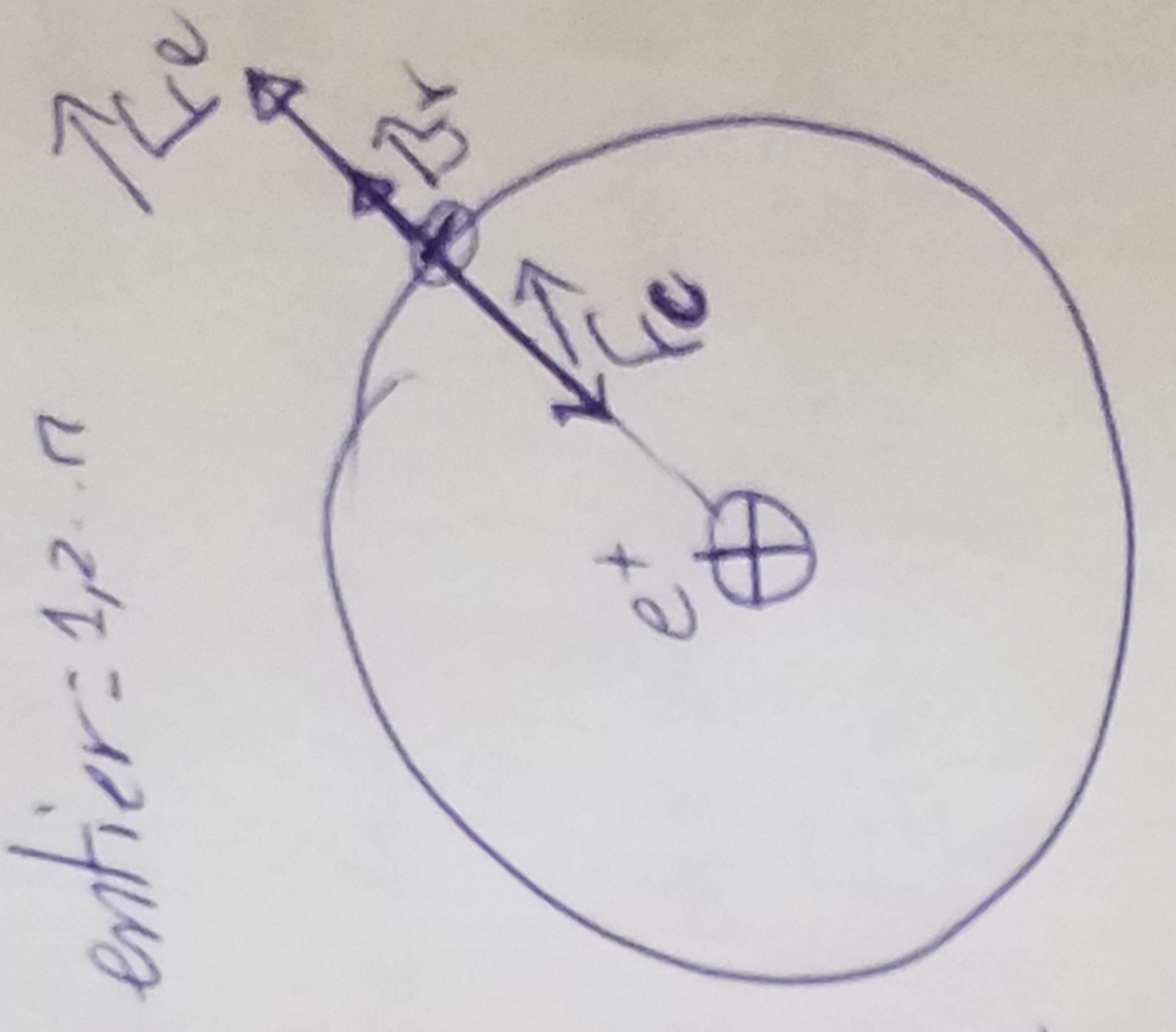
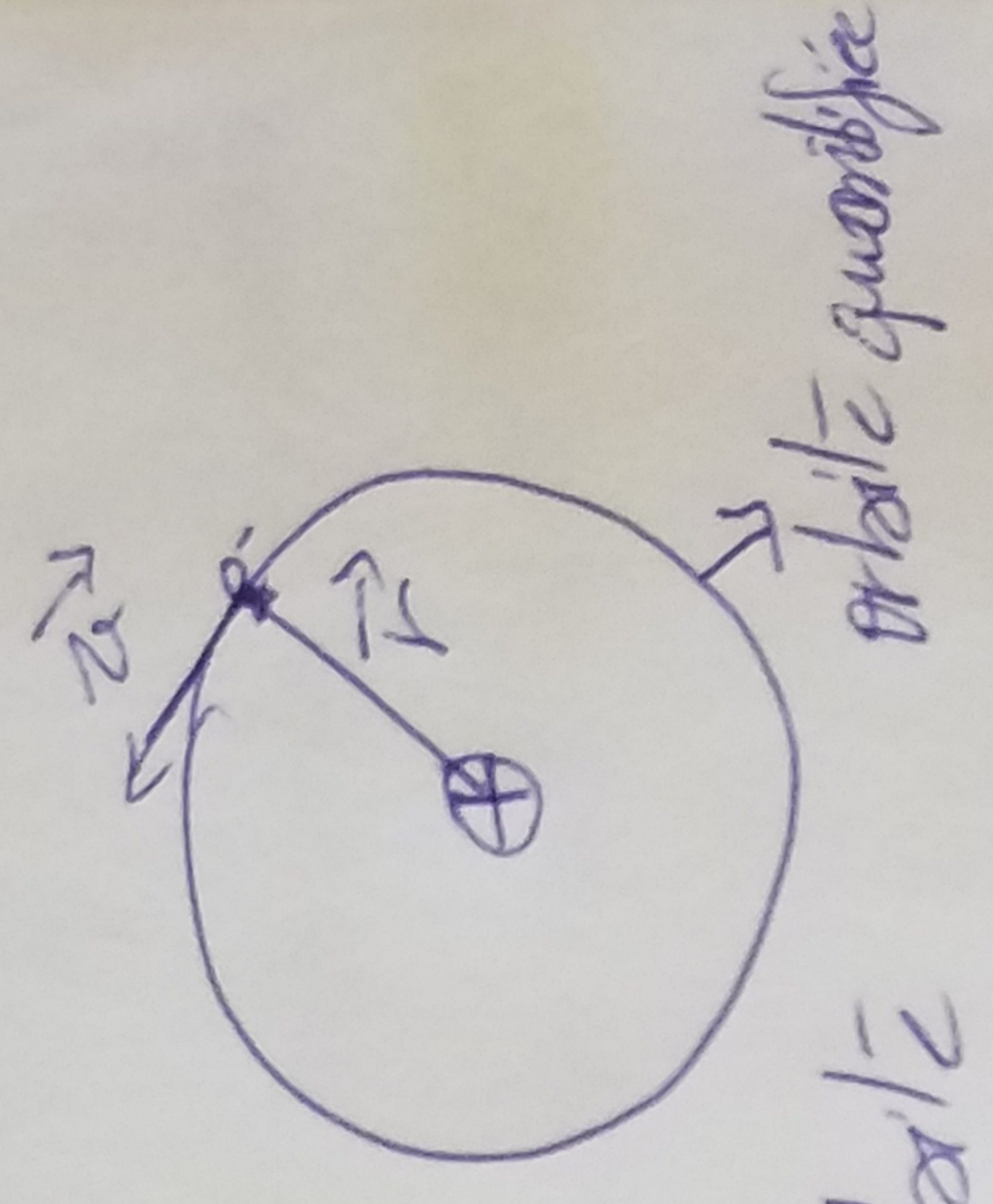
$$F_e = F_c \Leftrightarrow \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r^2} = m \frac{v^2}{r} \quad (2)$$

⇒ D'après la quantification du moment cinétique orbital, on a

$$mvr = n\hbar \Rightarrow v = \frac{n\hbar}{mr}$$

En remplaçant l'expression de la vitesse dans l'équation (2),

$$\text{on obtient: } \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r^2} = m \cdot \frac{n^2 \hbar^2}{m^2 r^3}$$



↳ La suite du chapitre 3

Atome d'hydrogène et Atomes d'hydrogénéoïdes

• Modèle de Bohr (quantification) de Bohr / (Atome d'hydrogène)

Pour expliquer l'existence des spectres discontinus et contourner le problème de la perte continue de l'énergie de l'électron accéléré. Niels Bohr, en 1913, a développé un modèle atomique basé sur les postulats suivants:

1. Postulat: des orbites: Sans émission de rayonnement,

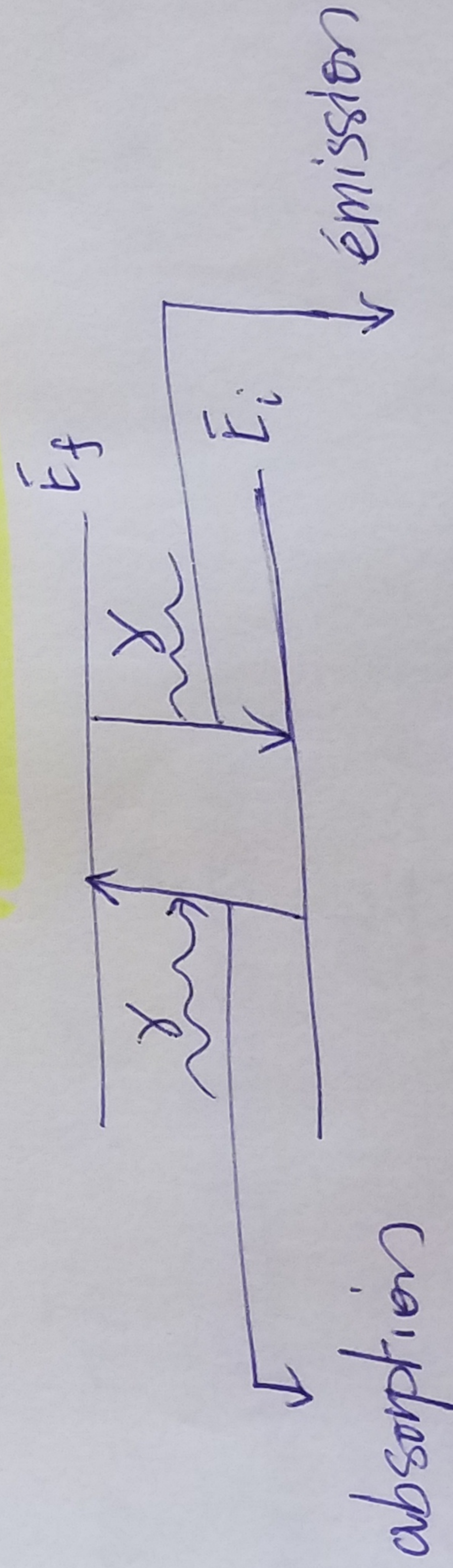
les électrons ne peuvent graviter autour du noyau que sur certaines orbites permises. Ces orbites sont stables c'est-à-dire l'énergie est constante tant que l'électron reste sur une orbite déterminée.

2. Postulat: émissions et absorptions d'énergie: A chaque orbite

permise correspondant un niveau énergétique déterminé. Les transitions électroniques d'une orbite vers une autre se font sans et sont accompagnées de l'émission ou de l'absorption

d'un photon d'énergie:

$$\Delta E = |E_f - E_i| = h\nu$$



le 06/04/2020

Module: physique Atomique (L2)

Chapitre 3:

Atome d'hydrogène et Atomes
d'hydrogéroïdes

L. MAGHLAOU

Sciences de la Matière

Faculté des Sciences exactes

Université de Constantine 1