

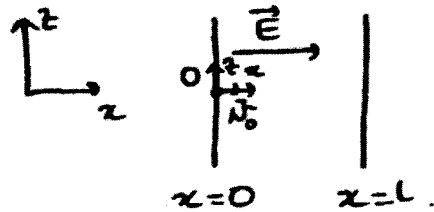
EXERCICE 2: Extrait concours CCP

A.1. $q > 0$ et $\vec{v}_0 = v_0 \vec{e}_z$. Les particules seront accélérées si $\vec{F}_d = q\vec{E}$ est dans le même sens que \vec{v}_0 . En effet, d'après le PFD, $m\vec{a} = q\vec{E} \Rightarrow \vec{a} = \frac{q}{m}\vec{E} \Rightarrow \vec{v} = \vec{v}_0 + \frac{q\vec{E}}{m}t$

donc $\|\vec{v}\| \nearrow$ si $\vec{E} \cdot \vec{e}_z$ sont de même signe.
donc

$$\boxed{\vec{E} = E\vec{e}_z \text{ avec } E > 0}$$

A.2. schéma :



pour avoir $\vec{E} = +E\vec{e}_z$ on doit avoir $V(x=L) < V(x=0)$

car \vec{E} est dirigé selon les potentiels décroissants.

donc $V_2 < V_1 \Rightarrow \boxed{V_2 - V_1 = \mu < 0}$

A.3. Système: {particule} Ref: \mathcal{R} sup. galiléen.
BDF: $F_d = +q\vec{E}$ CONSERVATIVE

d'après le TEM, $E_m = \text{cte}$ et donc $E_m(x=0) = E_m(x=L)$
donc

$$\frac{1}{2} m \underbrace{v_0^2}_{v_0^2}(x=0) + qV_1 = \frac{1}{2} m \underbrace{v^2}_v(x=L) + qV_2$$

$\Rightarrow \boxed{v = \sqrt{v_0^2 - \frac{2q\mu}{m}}}$ (Rq: on retrouve bien que $v > v_0$ si $\mu < 0$)

Rq: On pourrait traiter cette question en utilisant directement $\Delta E_c = -q\Delta V$.

A.4. A.N. $v = \sqrt{\frac{2 \times 1,6 \cdot 10^{-19} \times 1 \cdot 10^3}{235 \times 1,66 \cdot 10^{-27}}} \Rightarrow \underline{v = 29 \cdot 10^4 \text{ m.s}^{-1}}$

Partie B. Mouvement dans \vec{B} uniforme

B.1. Qu. de cours. Système: {particule} Ref: \mathcal{R} . BDF: \vec{F}_{mag} (\vec{P} négligé devant \vec{F}_{mag})

PFD: $m\vec{a} = q\vec{v} \wedge \vec{B} \Rightarrow m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \\ \ddot{z} \end{pmatrix} = q \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \\ \dot{z} \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ B \end{pmatrix}$

$\Rightarrow \begin{cases} \ddot{x} = \omega_c \dot{y} \\ \ddot{y} = -\omega_c \dot{x} \\ \ddot{z} = 0 \end{cases}$ avec $\omega_c = \frac{qB}{m}$

$\ddot{z} = 0 \Rightarrow \dot{z} = \text{cte} = 0$ (car $\vec{v}_0 = v_0 \vec{e}_z$) et donc $z = \text{cte} = 0 \forall t$
 \uparrow C.F.

\Rightarrow le mouvement se fait dans le plan (Oxy)

B.2. qu. de cours. D'après le TEC $\Delta E_c = \sum W(\vec{F}_{ext})$

or ici la seule force qui s'applique est $\vec{F}_{mag} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$.

or $P(\vec{F}_{mag}) = \vec{F}_{mag} \cdot \vec{v} = q\vec{v} \wedge \vec{B} \cdot \vec{v} = 0$ par def du produit vectoriel.

Or, $\delta W(\vec{F}) = \mathcal{P}(F) dt$ donc $\delta W(F_{mg}) = 0 \quad \forall t \Rightarrow$ la force magnétique ne travaille pas.
 donc $\Delta E_c = 0 \Rightarrow \Delta v = 0$

Le mouvement est uniforme.

B-3. Que de axes (encore!). On admet que le mouvement est circulaire.
 \Rightarrow on passe en polaires.

PFJ: $m\vec{a} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$ avec $\vec{v} = R\dot{\theta}\vec{e}_\theta = \overset{\text{constant}}{v_0}\vec{e}_\theta$
 et $\vec{a} = -\frac{v_0^2}{R}\vec{e}_r + \underbrace{\frac{dv_0}{dt}\vec{e}_\theta}_{=0}$

donc $m \begin{pmatrix} -v_0^2/R \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = q \begin{pmatrix} 0 \\ v_0 \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ B \end{pmatrix}$

et donc $-m \frac{v_0^2}{R} = qv_0 B$ soit, en norme,

$$R = \frac{mv_0}{|q|B}$$

(Rq: ici $q > 0$ donc pas besoin des valeurs absolues)

B-4. Le rayon de la trajectoire circulaire des $^{238}\text{U}^+$ est

$$R_{238} = \frac{m_{238} v_{238}}{eB} \quad \text{avec} \quad v_{238} = \sqrt{\frac{2e|W|}{m_{238}}}$$

De plus le rayon de trajectoire des $^{235}\text{U}^+$ est

d'après qu. A.3, car $v_0 = 0$

$$R_{235} = \frac{m_{235} v_{235}}{eB} \quad \text{avec} \quad v_{235} = \sqrt{\frac{2e|W|}{m_{235}}}$$

on a donc $R_{238} = \frac{1}{eB} \sqrt{2m_{238}e|W|} \Rightarrow R_{238} = \frac{1}{B} \sqrt{\frac{2m_{238}|W|}{e}}$

de \hat{m} $R_{235} = \frac{1}{B} \sqrt{\frac{2m_{235}|W|}{e}}$

or,

$$d = 2R_{238} - 2R_{235}$$

donc $d = \frac{2}{B} \sqrt{\frac{2|W|}{e}} (\sqrt{m_{238}} - \sqrt{m_{235}})$

$$\Rightarrow \frac{d^2}{(\sqrt{m_{238}} - \sqrt{m_{235}})^2} = \frac{4}{B^2} \times \frac{2|W|}{e}$$

soit

$$|W| = \frac{eB^2 d^2}{8(\sqrt{m_{238}} - \sqrt{m_{235}})^2}$$

A.N. $|W| = \frac{1,6 \cdot 10^{-19} \times (9,1)^2 \times (2 \cdot 10^{-2})^2}{8(\sqrt{238 \times 1,66 \cdot 10^{-27}} - \sqrt{235 \times 1,66 \cdot 10^{-27}})^2}$

$\Rightarrow |W| = 5,1 \text{ keV}$

(Soit $W = -5,1 \text{ keV}$)

Partie C - Le cyclotron Δ Densité d'énergie $B = 1,0T$ et pas $B = 0,1T$

C.1. A l'intérieur d'un Dee, le proton a une trajectoire circulaire de rayon $R = \frac{mv_0}{qB}$ où v_0 est la vitesse du proton lorsqu'il pénètre dans le Dee
 ↳ Cette vitesse ne varie pas car le mouvement est uniforme.

donc $T_{1/2} = \frac{\text{distance parcourue}}{v_0} = \frac{\pi R}{v_0}$ soit

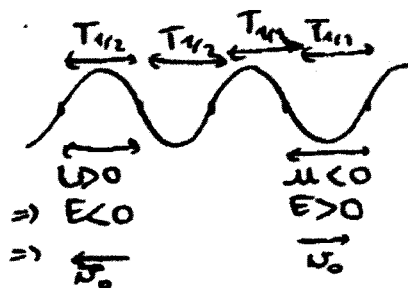
$$T_{1/2} = \pi \times \frac{1}{v_0} \times \frac{mv_0}{qB}$$

$\Rightarrow T_{1/2} = \pi \frac{m}{qB}$ soit $T_{1/2} = \frac{\pi}{\omega_c}$ où $\omega_c = \frac{qB}{m}$

On en déduit que $T_{1/2}$ ne dépend ni de R ni de v_0 ! $T_{1/2}$ sera donc toujours le $\frac{\pi}{\omega_c}$ soit la phase du processus d'accélération
 → principe \bar{m} du cyclotron.

C.2 et C.3. Pour accélérer le proton \forall soit le sens de sa vitesse, il faut inverser le sens de $E(t)$ (et donc de $U(t)$) au bout de chaque demi-tour, c-à-d imposer une tension alternative de demi-période $T_{1/2}$, donc de période

$$T = \frac{2\pi}{\omega_c} \text{ avec } \omega_c = \frac{qB}{m}$$



Rq: en pratique une tension crête-à-crête d'accélérer au max la particule à chaque passage, mais une tension sinusoidale est plus simple à réaliser.

$T = \frac{2\pi}{\omega_c} \Rightarrow f = \frac{\omega_c}{2\pi} = \frac{qB}{2\pi m}$

C.4. A la sortie du cyclotron $R = R_s = 50 \text{ cm} = 0,50 \text{ m}$.

$R = \frac{mv}{qB} \Rightarrow v_s = \frac{qBR_s}{m}$ or $E_{cs} = \frac{1}{2} m v_s^2$

et donc

$$E_{cs} = \frac{1}{2} m \frac{e^2 B^2 R_s^2}{m^2} \Rightarrow E_{cs} = \frac{1}{2} \frac{e^2 B^2 R_s^2}{m_p}$$

A.N. $E_{cs} = \frac{1}{2} \frac{(1,6 \cdot 10^{-19})^2 (1)^2 (0,5)^2}{1,66 \cdot 10^{-27}} = \frac{1,9 \cdot 10^{-12} \text{ J}}{2}$ (= 2 avec les bons c.s car $B = 1T \rightarrow 10^4 \text{ G}$)

soit $E_{cs} = 12 \text{ MeV}$

C.5. A chaque passage dans l'entre Dee, le proton est accéléré de telle sorte que :

$$\Delta E_c = e |U_m|$$

donc $N = \frac{E_{cs}}{2 \Delta E_c}$ (2 passages par tour) $= N = \frac{1}{4} \frac{e B^2 R_s^2}{m_p |U_m|}$

A.N. (avec $B = 1T$)
 $U_m = 10^5 \text{ V}$
 $R_s = 0,5 \text{ m}$

$\Rightarrow N = 60 \text{ tours}$

C.6.a. $P_r = \frac{\mu_0 q^2 a^2}{6\pi c}$ or *trajectoire circulaire uniforme*
 $\Rightarrow \|\vec{a}\| = \left| \frac{-v^2}{R} \right|$

donc $P_r = \frac{\mu_0 q^2 (v^2/R)^2}{6\pi c}$

soit $P_r = \frac{\mu_0 q^2}{6\pi c R^2} \times v^4 \rightarrow \boxed{P_r = \alpha v^4 \text{ avec } \alpha = \frac{\mu_0 q^2}{6\pi c R^2}}$

C.6.b. L'énergie rayonnée pendant la dernière trajectoire semi-circulaire est:

$$E_r = P_r \times T_{1/2}$$

soit $E_r = \frac{\mu_0 e^2 v^4}{6\pi c R^2} \times \pi \frac{m}{eB} \Rightarrow E_r = \frac{\mu_0 e m}{6c B R^2} \times v^4$

or $v_s = \frac{eBR_s}{m}$ donc $E_r = \frac{\mu_0 e m}{6c B R_s^2} \times \frac{e^4 B^4 R_s^4}{m^4}$

soit

$$\boxed{E_r = \frac{\mu_0 e^5 B^3 R_s^2}{6c m^3}}$$

avec $B = 1T$

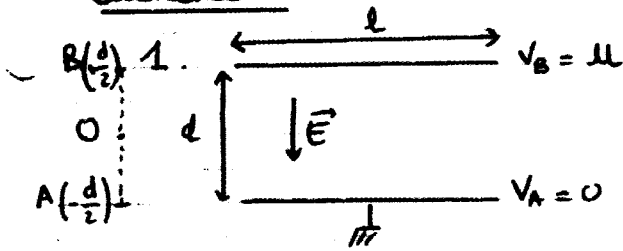
A.N. $E_r = \frac{4\pi \cdot 10^{-9} \times (1,6 \cdot 10^{-19})^5 \times (1)^3}{6 \times (3,00 \cdot 10^8) \times (1,6 \cdot 10^{-27})^3} \times (0,5)^2$

$\Rightarrow E_r = 3,9 \cdot 10^{-30} \text{ J}$ soit $25 \cdot 10^{-11} \text{ eV}$

Conclusion $E_r \ll E_{cs}$ ($\frac{E_r}{E_u} \sim \frac{10^{-11}}{10^{-7}} = 10^{-18}$!) et donc

on peut ne pas tenir compte de la perte d'énergie par rayonnement dans un cyclotron.

EXERCICE 3



D'après le cours \vec{E} est dirigé selon le potentiel V décroissant donc $\vec{E} = -E_0 \vec{e}_y$

De plus, comme on admet que \vec{E} est uniforme, d'après le cours, $E_0 = \frac{U}{d}$.

DEMONSTRATION: \vec{E} uniforme et $V(y) = -E_0 y + \text{cte}$
alors

$$V(+\frac{d}{2}) = U = -E_0 \frac{d}{2} + \text{cte}$$

$$V(-\frac{d}{2}) = 0 = +E_0 \frac{d}{2} + \text{cte}$$

alors $U = -E_0 d \Rightarrow E_0 = -\frac{U}{d}$ (on retrouve $\|\vec{E}\| = E_0 = \frac{U}{d}$ et \vec{E} selon $-\vec{e}_y$)

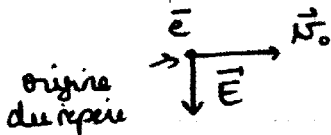
$$\Rightarrow \boxed{\vec{E} = -\frac{U}{d} \vec{e}_y}, \quad \|\vec{E}\| = \frac{U}{d}$$

2.a. Champ \vec{E} uniquement, \vec{v}_0 non colinéaire à \vec{E} → trajectoire parabolique.

Système: $\{\vec{e}$ de masse m et de charge $-e\}$

Referentiel: TSG

BDF: poids (négligé devant F_{el}), $F_{el} = q\vec{E}$



D'après le PFD appliqué à \vec{e} : $m\vec{a} = q\vec{E} = -e\vec{E}$

or $\vec{E} = -\frac{U}{d} \vec{e}_y$ donc

$$\begin{cases} m\ddot{x} = 0 \\ m\ddot{y} = -\frac{U}{d} \times (-e) \\ m\ddot{z} = 0 \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \ddot{x} = 0 \\ \ddot{y} = +\frac{Ue}{md} = \text{cte} \\ \ddot{z} = 0 \end{cases}$$

$$\text{et donc } \begin{cases} x(t) = v_0 t \\ y(t) = +\frac{1}{2} \frac{Ue}{md} t^2 \\ z(t) = 0 \end{cases}$$

$v_0 \neq 0 \Rightarrow t = \frac{x(t)}{v_0}$ alors

$$\boxed{y(x) = \frac{1}{2} \frac{Ue}{md} \frac{x^2}{v_0^2}}$$

→ la trajectoire est une parabole de sommet $(0, 0, 0)$

⇒ conforme avec le schéma de l'exercice.

et tq $a > 0$ ($y = ax^2$)

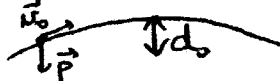
2.b. Système: $\{\vec{e}\}$ Ref: TSG

BDF: aucune. ($\vec{E} = \vec{0}$ et \vec{P} "très très faible")

⇒ le mot est rectiligne uniforme

N.B. Dire que \vec{P} est négligeable, ou "très faible" devant rien, sous entendu devant 0, n'a AUCUN SENS PHYSIQUE. Ici, on considère

que le poids est "négligeable" en réalité il est présent et le mouvement est parabolique (type chute libre). Mais si on calcule l'écart dû au poids, on verra que la distance d_0 est très négligeable devant toute les longueurs de l'expérience.



D'où l'expression de l'écart "l'influence de \vec{P} est très faible".

on considère que $m\vec{a} = \vec{0} \Rightarrow \begin{cases} \ddot{x} = 0 \\ \ddot{y} = 0 \\ \ddot{z} = 0 \end{cases}$ CI?
 \Rightarrow le mouvement est rectiligne uniforme.

lorsque \vec{e} quitte \vec{E} , on a $x_0 = l$.

Le vecteur vitesse \vec{v}_e est alors constant et égal à celui de la fin du mouvement étudié à la question précédente.

on avait $x(t) = v_0 t$ donc l'électron atteint $x = l$ lorsque $t = t_e$ tq

$$l = v_0 t_e \Rightarrow t_e = \frac{l}{v_0}$$

$$\text{or } \begin{cases} x(t) = v_0 t \\ y(t) = \frac{1}{2} \frac{Ue}{md} t^2 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \dot{x}(t) = v_0 \\ \dot{y}(t) = \frac{Ue}{md} t \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \dot{x}(t_e) = v_0 \\ \dot{y}(t_e) = \frac{Ue}{md} \frac{l}{v_0} \end{cases}$$

$$\Rightarrow \|\vec{v}_e\|^2 = v_0^2 + \left(\frac{Ue}{md} \frac{l}{v_0}\right)^2$$

mais ici on demande une équation cartésienne.

En prenant $t' = 0$ au début de la phase de mouvement rectiligne uniforme, (nouvelle origine des tps)

$$\text{on a } \begin{cases} x(t') = v_0 t' + l \\ y(t') = \frac{Ue}{md} \frac{l}{v_0} t' + y(t_e) \end{cases}$$

$$\text{or } y(t_e) = \frac{1}{2} \frac{Ue}{md} t_e^2 = \frac{1}{2} \frac{Ue}{md} \frac{l^2}{v_0^2}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} x(t') = v_0 t' + l \\ y(t') = \frac{Ue}{md} \frac{l}{v_0} t' + \frac{1}{2} \frac{Ue}{md} \frac{l^2}{v_0^2} \end{cases}$$

donc $t' = \frac{x-l}{v_0}$ et donc

$$y = \frac{Ue}{md} \frac{l}{v_0} \frac{(x-l)}{v_0} + \frac{1}{2} \frac{Ue}{md} \frac{l^2}{v_0^2}$$

$$\text{soit } y(x) = \frac{Ue}{md v_0^2} \left[l x - l^2 + \frac{1}{2} l^2 \right] = \frac{Ue}{md v_0^2} \left[l x - \frac{1}{2} l^2 \right]$$

$$\Rightarrow \boxed{y(x) = \frac{Ue l}{md v_0^2} \left(x - \frac{1}{2} l \right)} \quad \text{valable à } t > t_e = \frac{l}{v_0}$$

Pour déterminer les coordonnées de H, on détermine x_H tq $y = 0$.

$$y(x_H) = 0 \Rightarrow \frac{Ue l}{md v_0^2} \left(x_H - \frac{1}{2} l \right) = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{x_H = \frac{l}{2}}$$

$$\text{2.c. on a } \gamma = \frac{e \mu \ell}{m d v_0^2} \left(\left(\frac{\ell}{2} + D \right) - \frac{\ell}{2} \right) = \frac{e \mu \ell D}{m d v_0^2}$$

$$\Rightarrow \boxed{\gamma = \frac{e \mu \ell}{m d v_0^2} D}$$

on constate que γ est proportionnelle à μ (DD entre les plaques).
Ce dispositif peut donc dévier des électrons (sans champ B) et contrôler leur point d'impact.

remarque: $[qV] = [\text{énergie}] = \text{N}^2 \text{T}^{-2} \Rightarrow \left[\frac{e \mu \ell}{m d v_0^2} \right] = \frac{\text{N}^2 \text{T}^{-2} \text{K}}{\text{N} \text{K}^2 \text{T}^{-2}} = \phi$

donc $[\gamma] = [D] \Rightarrow$ homogène (c'est beau!)

**ET ÇA...
C'EST BEAU !**