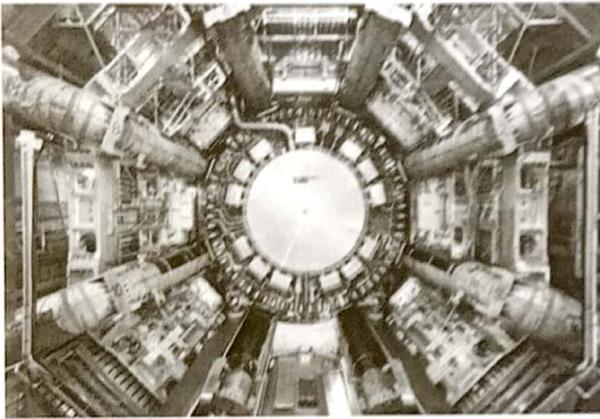


Mécanique MC4 Particule dans un champ

- I Force de Lorentz 2
 - 1.) Définition : 2
 - 2.) Aspect énergétique : 2
- II Particule dans un champ électrique 3
 - 1.) Accélération de particules : 3
 - 2.) Déflexion électrostatique : 4
 - 3.) Applications : 5
- III Particule chargée dans un champ magnétique uniforme et permanent 6
 - 1.) Trajectoire : 6
 - 2.) Applications 7
- Etude documentaire : le LHC grand collisionneur de hadrons 8
 - Les expériences LHC 9
 - Les expériences hors LHC 10



Détecteur ATLAS (Système magnétique toroïdal). Accélérateur de particules au CERN. LHC, grand collisionneur de hadrons. Genève



Aurores boréales : Provoquées par l'interaction entre les particules chargées du vent solaire et la haute atmosphère, les aurores se produisent principalement dans les régions proches des pôles, dans une zone annulaire justement appelée « zone aurorale » (entre 65 et 75° de latitude). En cas d'activité magnétique intense, l'arc auroral s'étend et commence à envahir des zones beaucoup plus proches de l'équateur.

Hypothèse: Les champs sont **uniformes** (indépendants du point considéré), et **permanents** ou **stationnaires** (indépendants du temps). On se place en **mécanique classique**, non relativiste.

$v \ll c$ où $c = 3.10^8 \text{ m.s}^{-1}$

\vec{E} champ électrique: créé par des charges fixes

\vec{B} champ magnétique: créé par des aimants (ou des courants (= charges mobiles)).
T (tesla)

I Force de Lorentz

1.) Définition:

Une particule de masse m , de charge q , de vitesse \vec{v} , placée dans un champ électrique \vec{E} et un champ magnétique \vec{B} est soumise à la **force de Lorentz** $\vec{F} = \vec{F}_e + \vec{F}_m = q\vec{E} + q\vec{v} \wedge \vec{B}$. où $\vec{F}_e = q\vec{E}$ et $\vec{F}_m = q\vec{v} \wedge \vec{B}$

Remarque: On considère que toutes les autres forces sont négligeables, en particulier le poids.

2.) Aspect énergétique:

\vec{E} peut modifier l'énergie cinétique d'une particule, c'est-à-dire la norme de la vitesse.

\vec{B} ne peut que courber la trajectoire, c'est-à-dire modifier la direction de \vec{v} , sans apporter d'énergie.

démo: $W_{1 \rightarrow 2}(\vec{F}_m) = \int_{\gamma_1}^{\gamma_2} \vec{F}_m \cdot d\vec{e}$
 $= \int_{\gamma_1}^{\gamma_2} (q\vec{v} \wedge \vec{B}) \cdot d\vec{e}$

$\vec{v} = \frac{d\vec{e}}{dt} \Rightarrow d\vec{e} = \vec{v} \cdot dt$

$W_{1 \rightarrow 2}(\vec{F}_m) = \int_{\gamma_1}^{\gamma_2} (q\vec{v} \wedge \vec{B}) \cdot \vec{v} dt$

$W_{1 \rightarrow 2}(\vec{F}_m) = 0$ \vec{F}_m ne travaille jamais

Th de l'Ec $\Delta Ec = W(\vec{F}_m) = 0$

L'Ec de la particule ne peut pas être modifiée par \vec{F}_m seule.

$W_{1 \rightarrow 2}(\vec{F}_e) = \int_{\gamma_1}^{\gamma_2} \vec{F}_e \cdot d\vec{e} = \int q\vec{E} \cdot d\vec{e}$

hyp: Champ uniforme stationnaire $\vec{E} = E\vec{e}_x$

où $E = \text{cste}$

$d\vec{e} = dx\vec{e}_x + dy\vec{e}_y + dz\vec{e}_z$

$\Rightarrow W_{1 \rightarrow 2}(\vec{F}_e) = \int_{\gamma_1}^{\gamma_2} qE\vec{e}_x \cdot d\vec{e}$
 $= \int_{\gamma_1}^{\gamma_2} qE dx$

$= [qEx]_{\gamma_1}^{\gamma_2}$

$W_{1 \rightarrow 2}(\vec{F}_e) = [-Epe]_{\gamma_1}^{\gamma_2}$ où $Epe = -qEx + \text{cste}$

énergie potentielle électrostatique pour 1 champ uniforme stationnaire $\vec{E} = E\vec{e}_x$

\vec{F}_e est une force conservative, elle dérive d'une énergie potentielle Epe .

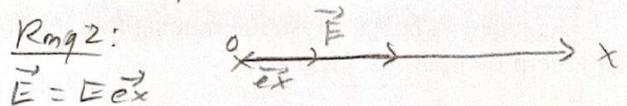
DeB: Potentiel électrostatique V

tg $Epe = qV + \text{cste}$

où $V = -Ex + \text{cste}$ pour $\vec{E} = E\vec{e}_x$ uniforme stationnaire

Rmq: \vec{F}_e est tjr conservative, m pour 1 champ \vec{E} variable.

$Epe = qV + \text{cste}$ reste valable mais V prend une autre forme



uniforme stationnaire $V = -Ex + \text{cste}$
 $x \nearrow, V \searrow$

\vec{E} est dans le sens des potentiels décroissants

Rmq3: $\vec{F}_m = q\vec{v} \wedge \vec{B}$ $F_m = qvB$

$\Rightarrow [B] = \left[\frac{F_m}{qv} \right] = \left[\frac{mg}{qv} \right]$ par la LFD

$U_B = \frac{\text{kg.m.s}^{-2}}{\text{C.m.s}^{-1}}$

$i = \frac{dq}{dt} \Rightarrow [A] = \text{C.s}^{-1} \Rightarrow U_B = \frac{\text{kg.s}^{-2}}{A}$

$U_B = T = \text{kg.A}^{-1}\text{s}^{-2}$

II Particule dans un champ électrique

$\vec{E} = E \vec{e}_x$, $V = -Ex + \text{cste}$, $E_p = qV + \text{cste}$ 3

1.) Accélération de particules :

Hypothèse : champ $\vec{E} \parallel \vec{v}_0$

Le champ va accélérer les particules sans modifier leur direction.

$\vec{E} \parallel \vec{v}_0$
 $LFD : m \vec{a} = q \vec{E}$ (on néglige le poids \vec{P} devant \vec{F}_e et \vec{F}_m)

$\Rightarrow \vec{a} = \frac{q}{m} \vec{E}$

$\Rightarrow \vec{v} = \frac{q}{m} \vec{E} t + \vec{v}_0$ $\vec{v} \parallel \vec{E}$

Trajectoire rectiligne $\vec{v} \parallel \vec{E}$

\vec{F}_e est conservative \Rightarrow il y a conservation de E_m .

$E_m = E_c + E_p = \frac{1}{2} m v^2 + qV + \text{cste}$

$E_m(t_1) = E_m(t_2)$

$\frac{1}{2} m v_1^2 + qV_1 + \text{cste} = \frac{1}{2} m v_2^2 + qV_2 + \text{cste}$

$\Delta E_c = \frac{1}{2} m (v_2^2 - v_1^2) = q(V_1 - V_2)$ à retenir

$U = V_2 - V_1$ diff de potentiel

$\Delta E_c = -qU$ \oplus

Applications :

1) L'electron-Volt est l'énergie cinétique acquise par une particule de charge $e = 1.6 \cdot 10^{-19} C$ (charge élémentaire) subissant une chute de potentiel de 1 V. $U = -1V$

1 eV = $1.6 \cdot 10^{-19} J$ 1 keV = $10^3 eV$ 1 MeV = $10^6 eV$ 1 GeV = $10^9 eV$

$\vec{E} = E \vec{e}_x$, $V = -Ex + \text{cste}$, $E_p = qV + \text{cste}$

2) Canon à électron

On accélère les électrons entre deux plaques

(\vec{E} dans le sens des potentiels décroissants)

$\Delta E_c = \frac{1}{2} m (v_2^2 - v_1^2) = -qU$

électrons $q = -e < 0 \Rightarrow \Delta E_c = +eU$

$\Rightarrow \frac{1}{2} m v_2^2 = eU$ AN: $U = 100V$ $e = 1.6 \cdot 10^{-19} C$

$\Rightarrow v_2 = \sqrt{\frac{2eU}{m}}$ $m = 9.1 \cdot 10^{-31} kg \Rightarrow v_2 = 6 \cdot 10^6 m/s$

en $x_2 = -\frac{d}{2}$ $V_2 = -E(-\frac{d}{2}) + \text{cste} = \frac{Ed}{2} + \text{cste}$

en $x_1 = \frac{d}{2}$ $V_1 = -E(\frac{d}{2}) + \text{cste}$

$V_2 - V_1 = \frac{Ed}{2} \times 2$ $V_2 - V_1 = Ed$

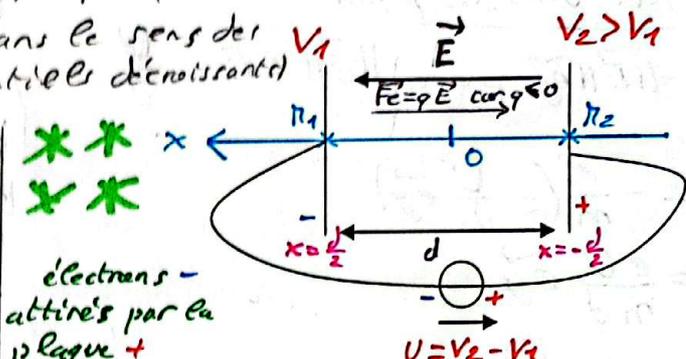
$\Rightarrow E = \frac{V_2 - V_1}{d}$ $E = \frac{U}{d}$ $\vec{E} = \frac{U}{d} \vec{e}_x$

V.m⁻¹

AN: $d = 2cm$, $F_e = qE = q \frac{U}{d} \approx 10^{-15} N$

$P = mg \approx 10^{-29} N$

$\Rightarrow \frac{P}{F_e} = 10^{-14}$ On peut bien négliger le poids devant F_e



2.) Déflexion électrostatique :

Hypothèse : champ $\vec{E} \perp \vec{v}_0$

On injecte en O des électrons

$$\vec{v}_0 = v_0 \vec{e}_x$$

\vec{E} est dans le sens des potentiels décroissants

Syst [électron ($q = -e, m$)] $v_2 - v_1 = U$

Réf terrestre galiléen

Forces $\vec{F}_e = q\vec{E}$ $\vec{P} = m\vec{g}$

$$\|\vec{P}\| \ll \|\vec{F}_e\|$$

LFD $m\vec{a} = \vec{F}_e = q\vec{E}$ (poids négligé)

$$\Rightarrow \vec{a} = \frac{q}{m} \vec{E}$$

\vec{F}_e et v_s sont dans le plan (x,y)

\Rightarrow tout dans le plan

$$\vec{E} = -\|\vec{E}\| \vec{e}_y \text{ avec } \|\vec{E}\| = E = \frac{U}{d}$$

$$\vec{a} = -\frac{e}{m} \left(-\frac{U}{d} \vec{e}_y\right)$$

$$\vec{a} = \frac{eU}{md} \vec{e}_y$$

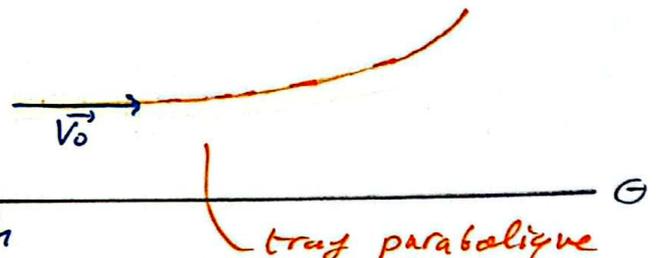
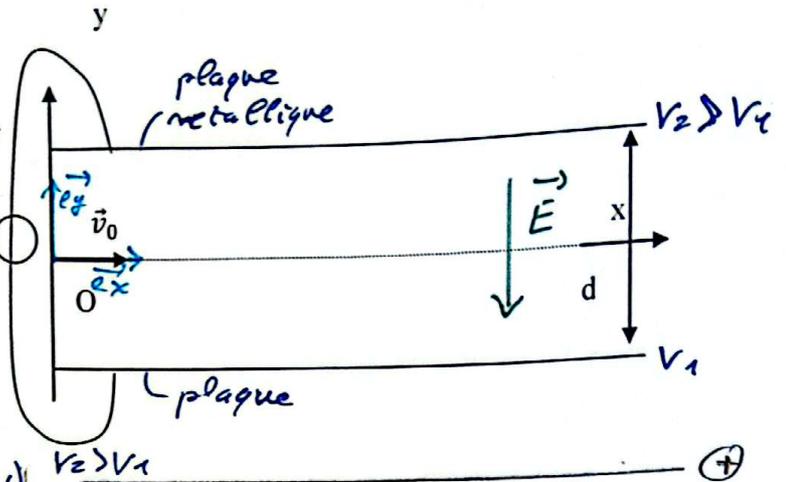
$$\begin{cases} \ddot{x} = 0 & (1) \\ \ddot{y} = \frac{eU}{md} & (2) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{x} = \text{cste}_1 = v_0 & (1') \\ \dot{y} = \frac{eU}{md} t + \text{cste}_2 = \frac{eU}{md} t & (2') \end{cases}$$

$$\begin{cases} x = v_0 t + \text{cste}_3 = v_0 t & (1'') \\ y = \frac{eU}{2md} t^2 + \text{cste}_4 = \frac{eU}{2md} t^2 & (2'') \end{cases}$$

$$v \Rightarrow t = \frac{x}{v_0}$$

$$\Rightarrow y = \frac{eU}{2md} \frac{x^2}{v_0^2} \text{ trajectoire parabolique}$$

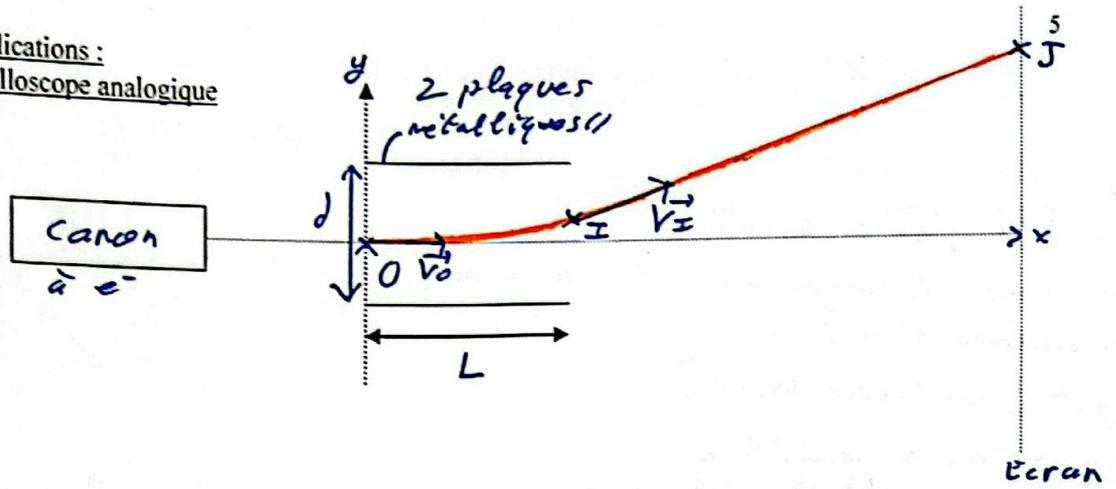


trajectoire parabolique

(Les e⁻ sont attirés par la plaque)

⊕ $\vec{v}_0 = v_{0x} \vec{e}_x + v_{0y} \vec{e}_y$
 Rmq : $\Rightarrow \vec{m}$ calcul

3.) Applications :
a) Principe de l'oscilloscope analogique



① $\ddot{x} = 0$
 ①' $\dot{x} = v_0$
 ①'' $x = v_0 t$
 ② $\ddot{y} = \frac{eU}{md}$
 ②' $\dot{y} = \frac{eU}{md} t$
 ②'' $y = \frac{eU t^2}{2md}$

Sur IJ on néglige le poids

LFD $m\vec{a} = \vec{0}$
 $\Rightarrow \vec{a} = \vec{0} \Rightarrow \vec{v} = \text{cte}$

Avt rectiligne uniforme

À point I

①'' $x_I = v_0 t_I = L \Rightarrow t_I = \frac{L}{v_0}$

③ $y_I = \frac{eU}{2md} \times \frac{L^2}{v_0^2}$

①' $\dot{x}_I = v_0$

②' $\dot{y}_I = \frac{eUL}{mdv_0}$

IJ est rectiligne pende p =

$$p = \frac{\dot{y}_I}{\dot{x}_I} = \frac{y - y_I}{x - x_I} = \frac{\frac{eU t^2}{2md} - \frac{eUL^2}{2mdv_0^2}}{v_0 t - v_0 t_I} = \frac{v_0^2 eU t^2 - eUL^2}{2mdv_0^2} = \frac{v_0(t - t_I)}{v_0(t - t_I)}$$

$$p = \frac{eUL}{mdv_0^2} = \frac{y - y_I}{x - x_I}$$

$$\Rightarrow y - y_I = p(x - x_I)$$

$$\Rightarrow y - \frac{eUL^2}{2mdv_0^2} = \frac{eUL}{mdv_0^2} (x - L)$$

$$\Rightarrow y = \frac{eUL}{mdv_0^2} (x - L + \frac{L}{2})$$

$$\Rightarrow \boxed{y = \frac{eUL}{mdv_0^2} (x - \frac{L}{2})}$$
 $y=0$ pour $x = \frac{L}{2}$

④ $\Rightarrow y$ est proportionnelle à U
 y est la déviations pour 1 oscilloscope analogique
 IE faut 1 deuxième paire de plaque pour la déviation horizontale

b) analyseur d'énergie: Même principe que l'oscilloscope: on envoie cette fois un faisceau hétérocinétique de particules identiques. La déviation est proportionnelle à $1/E_c$

④ $y = \frac{eUL}{\frac{1}{2}mv_0^2 \times 2d} (x - \frac{L}{2})$

$y = \frac{eUL}{E_c \times 2d} (x - \frac{L}{2})$

$\boxed{y \propto \frac{1}{E_c}}$ particules de vitesse \neq
 \propto proportionnel

III Particule chargée dans un champ magnétique uniforme et permanent

1.) Trajectoire :

Hypothèse : champ $\vec{B} \perp \vec{v}_0$ 

$$\vec{B} = B\vec{e}_z, \vec{v}_0 = v_0\vec{e}_x$$

particule de charge $q > 0$ de masse m initialement en O .

Syst [particule (q, m)]

Rf terrestre galiléen

Forces : $q\vec{v} \wedge \vec{B}$, \vec{P} négligeableà $t=0$, \vec{F}_m est suivant $(-\vec{e}_y)$

$(q\vec{v}, \vec{B}, \vec{F}_m(t=0))$ forment donc un trièdre direct.

$\vec{F}_m(t=0)$ et \vec{v}_0 sont dans le plan $(xOy) \Rightarrow$ traq dans le plan (xOy)

Trièdre de Frenet

$$\left(\begin{array}{l} \vec{OR} = r\vec{e}_r \\ \vec{v} = r\dot{\theta}\vec{e}_\theta = v\vec{e}_\theta \\ \vec{a} = r\ddot{\theta}\vec{e}_\theta - r\dot{\theta}^2\vec{e}_r = \frac{dv}{dt}\vec{e}_\theta - \frac{v^2}{R}\vec{e}_r \end{array} \right) \quad (\text{cous brouillons})$$

$$\Rightarrow \vec{v} = v\vec{u}_T \quad \text{et} \quad \vec{a} = \frac{dv}{dt}\vec{u}_T + \frac{v^2}{R}\vec{u}_N$$

$$\text{L'ED : } m\vec{a} = \vec{F}_m = q\vec{v} \wedge \vec{B}$$

$$\Rightarrow \boxed{\vec{a} = \frac{q}{m}\vec{v} \wedge \vec{B}} \quad \begin{array}{l} \vec{a} \perp \vec{B} \\ \vec{a} \perp \vec{v} \end{array}$$

$$\vec{v} = v\vec{u}_T \Rightarrow \boxed{\vec{a} \perp \vec{u}_T}$$

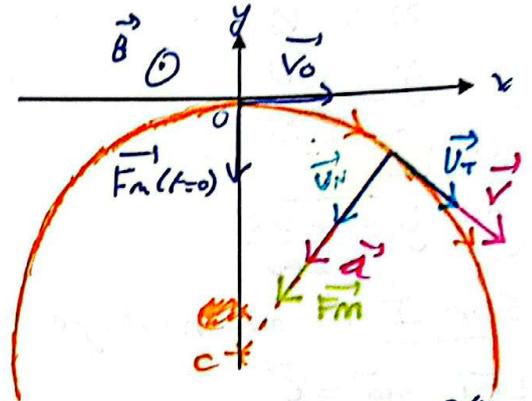
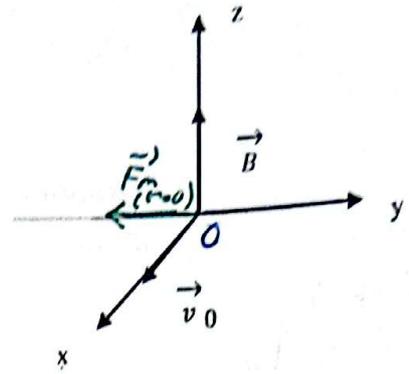
L'accél sera uniquement suivant \vec{u}_N

$$a_T = \frac{dv}{dt} = 0 \Rightarrow \boxed{v = \text{cste}}$$

$$a_N = \frac{v^2}{R} = \frac{qvB}{m}$$

$$\Rightarrow \boxed{R = \frac{mv}{qB}} \quad r = \text{cste}$$

\Rightarrow Traq circulaire



Rmq : D'après le th. de l'Éc, \vec{B} ne peut pas accélérer une particule, il ne peut que courber la trajectoire (cbp?)
Or $v = \text{cste} \Rightarrow$ Mvt circulaire uniforme

Temps mis pour parcourir le cercle

$$\boxed{T = \frac{2\pi R}{v}} = \frac{2\pi}{v} \times \frac{mv}{qB} = \frac{2\pi m}{qB}$$



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

pulsation CYCLOTRON

Rmq : si \vec{v}_0 n'est pas \perp à \vec{B} , la traq est une hélicoïdale (cb animation science univ Nantes / vidéo particules chargées)

2.) Applications

a) Principe du spectrographe de masse : On envoie un faisceau homocinétique de particules de même charge, mais de masses différentes. On les sépare par champ magnétique.

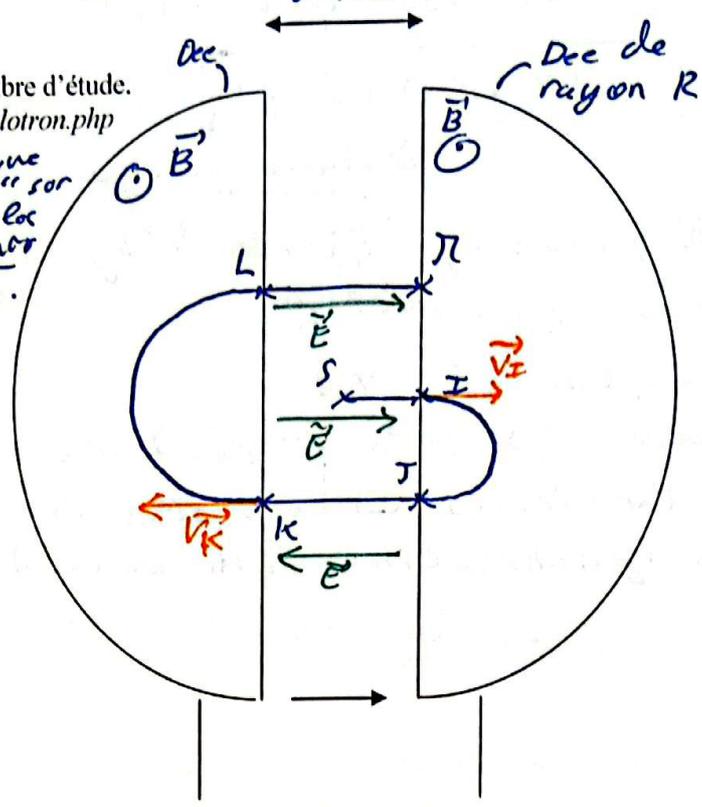
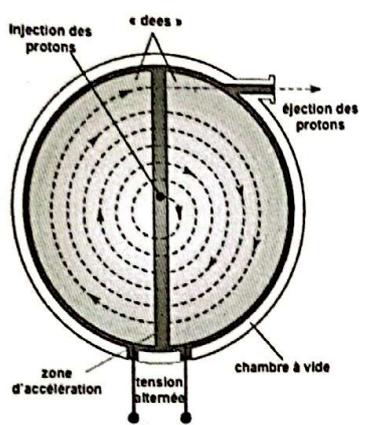
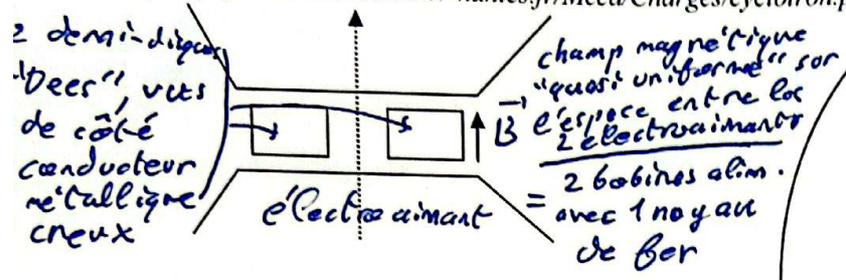
$m \neq v, m \neq q, \text{ masse } \neq$ (par ex : isotopes)

Rayon: $r = \frac{mv}{qB} \rightarrow \boxed{r \propto m}$

} On peut séparer des isotopes $d \ll R$

b) Exemple d'accélérateur de particules : le cyclotron

Principe : accélère des ions pour les utiliser dans une chambre d'étude.
<https://phyanim.sciences.univ-nantes.fr/Meca/Charges/cyclotron.php>



Vue du dessus

Au centre source d'ions $q > 0, m$
 émis sans vitesse initiale
 $S \rightarrow$ accel par \vec{E} sur l'axe
 $d/2$.

IJ : demi-cercle de rayon $r_I = \frac{mv}{qB}$

JK : accel par \vec{E} (chgt de sens)

puis KL : de rayon $r_K = \frac{mv_K}{qB}$

LI : accel par \vec{E} sur d

Les ions parcourent un demi-cercle en $\Delta t = \frac{T}{2} = \frac{\pi}{\omega_c}$ où $\omega_c = \frac{qB}{m}$

pulsation cyclotron

\vec{E} doit changer de sens à chaque passage entre les dees

$E = +E_0$ à $t_1, E = -E_0$ à $t_2 = t_1 + \Delta t$
 $E = E_0 \cos(\omega t)$

$E = +E_0$ pour $\omega t = 2p\pi$

$E = -E_0$ pour $\omega t = \pi + 2p\pi$

$\Rightarrow \omega(t_2 - t_1) = \pi$

$\Rightarrow \boxed{t_2 - t_1 = \frac{\pi}{\omega}}$

On veut $\Delta t = t_2 - t_1 \Rightarrow \boxed{\omega = \omega_c}$

On applique $\boxed{U = U_0 \cos(\omega_c t)}$

$U = V_2 - V_1$

et $\boxed{E_0 = \frac{V_0}{d}}$

Accel à chaque passage inter armature:

$E_m = E_c + E_p$
 $= \frac{1}{2} m v^2 + qV$

$E_m(K) = E_m(J)$

$\hookrightarrow \frac{1}{2} m v_K^2 + q V_R = \frac{1}{2} m v_J^2 + q V_S$

$\Rightarrow \frac{1}{2} m (v_K^2 - v_J^2) = q (V_S - V_R)$

$\Delta E_c = \frac{1}{2} m (v_S^2 - v_R^2) = q V_0$

à chaque passage

AN proton $m_p = 1,7 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$

$q = e = 1,6 \times 10^{-19} \text{ C}$

$R = 0,5 \text{ m} \quad B = 1 \text{ T}$

$v_{max} = 0,5 \cdot 10^8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} (c = 3 \cdot 10^8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1})$

\Rightarrow Particules relativistes des
des synchrotrons (LHC du CERN)

(on a plus $v_{max} \ll c$)

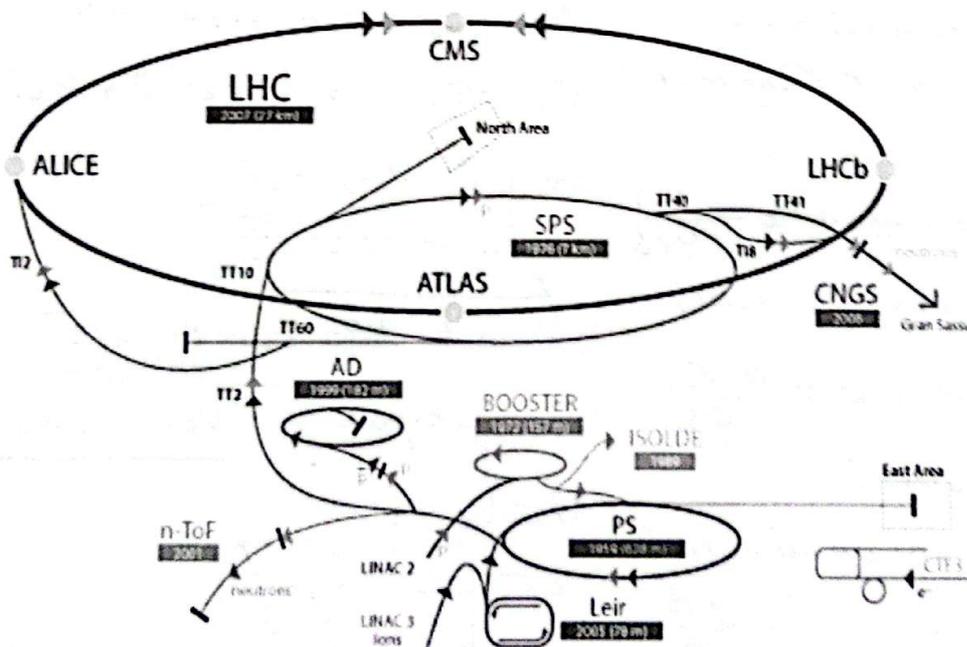
$F_n = qvB = 0,8 \cdot 10^{-14} \text{ N}$

$P = mg = 1,7 \cdot 10^{-26} \text{ N}$

$\frac{P}{F_n} = 10^{-15}$ très négligeable

Etude documentaire : le LHC grand collisionneur de hadrons

Le complexe d'accélérateurs du CERN



▶ p (proton) ▶ ion ▶ neutrons ▶ \bar{p} (antiproton) ▶ neutrinos ▶ electron

↔↔↔ proton/antiproton conversion

- LHC Large Hadron Collider
- SPS Super Proton Synchrotron
- PS Proton Synchrotron
- AD Antiproton Decelerator
- CTF3 Clic Test Facility
- CNGS CERN Neutrinos to Gran Sasso
- ISOLDE isotope Separator On-line Device
- LEIR Low Energy Ion Ring
- LINAC LINEar ACcelerator
- n-ToF Neutrons Time Of Flight

Le LHC, l'accélérateur de particules le plus grand et le plus puissant du monde, est le dernier maillon du complexe d'accélérateurs du CERN. Il consiste en un anneau de 27 kilomètres de circonférence formé d'aimants supraconducteurs et de structures accélératrices qui augmentent l'énergie des particules qui y circulent.

À l'intérieur de l'accélérateur, deux faisceaux de particules circulent à des énergies très élevées et à une vitesse proche de celle de la lumière avant de rentrer en collision l'un avec l'autre. Les faisceaux circulent en sens opposé, dans des tubes distincts placés sous un vide très poussé (ultravide). Ils sont guidés le long de l'anneau de l'accélérateur par un puissant champ magnétique, généré par des électroaimants supraconducteurs. Ces derniers sont composés de bobines d'un câble électrique spécial fonctionnant à l'état supraconducteur, c'est-à-dire conduisant l'électricité sans résistance ni perte d'énergie. Pour cela, les aimants doivent être refroidis à -271°C , une température plus froide que celle de l'espace intersidéral. C'est la raison pour laquelle une grande partie de l'accélérateur est reliée à un système de distribution d'hélium liquide qui refroidit les aimants ainsi que d'autres systèmes annexes.

Des milliers d'aimants de types et de tailles différents sont utilisés pour diriger les faisceaux le long de l'accélérateur. Parmi eux, les aimants principaux, dont 1234 aimants dipolaires de 15m de long utilisés pour courber la trajectoire des faisceaux, et 392 aimants quadripolaires de 5 à 7m de long qui concentrent les faisceaux. Juste avant la collision, un autre type d'aimant est utilisé pour "coller" les particules les unes aux autres, de façon à augmenter les probabilités d'une collision. Ces particules sont si minuscules que les faire entrer en collision revient à lancer deux aiguilles éloignées de 10km, l'une contre l'autre !

Tous les systèmes de contrôle de l'accélérateur et de leur infrastructure technique sont regroupés au Centre de contrôle du CERN. C'est depuis ce Centre que sont déclenchées les collisions des faisceaux au centre des détecteurs de particules.

Les expériences LHC

Parmi les expériences menées au Grand collisionneur de hadrons (LHC), sept utilisent des détecteurs pour analyser la myriade de particules produites lors des collisions dans l'accélérateur. Ces expériences sont conduites par des collaborations de chercheurs provenant d'instituts du monde entier. Chacune est différente et se caractérise par ses détecteurs.

Les deux expériences les plus grandes, ATLAS et CMS, exploitent des détecteurs polyvalents pour explorer des domaines aussi vastes que possible. Le fait de disposer de deux détecteurs conçus indépendamment est essentiel pour recouper des informations en cas de découverte. ALICE et LHCb utilisent des détecteurs spécialisés pour se concentrer sur des phénomènes particuliers. Ces quatre détecteurs sont logés dans d'énormes cavernes souterraines disposées le long de l'anneau du LHC.

Les plus petites expériences menées au LHC sont TOTEM et LHCf. Elles sont axées sur les particules dites « à très petits angles » – des protons ou des ions lourds qui se frôlent plutôt que

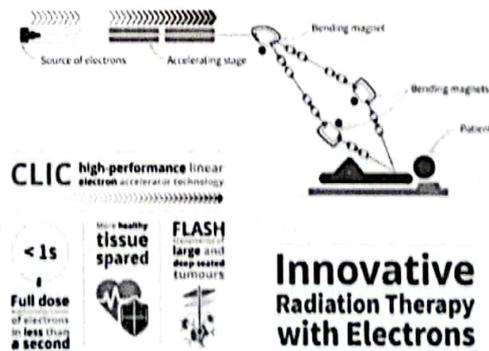
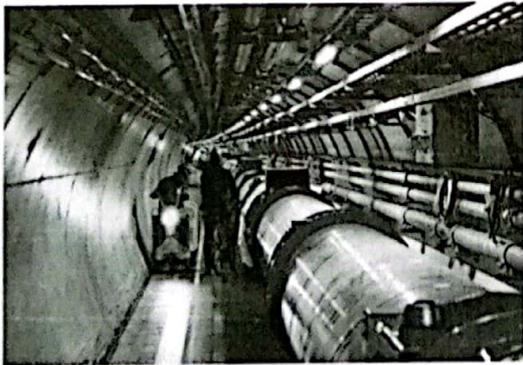
d'entrer en collision frontale lorsque les faisceaux se croisent. TOTEM utilise des détecteurs placés de part et d'autre du point d'interaction de CMS, tandis que l'installation de LHCf est constituée de deux détecteurs disposés le long de la ligne de faisceau du LHC, à 140 mètres de chaque côté du point de collision d'ATLAS. MoEDAL, qui exploite des détecteurs déployés près de LHCb, a été conçu pour la recherche d'une particule hypothétique appelée monopôle magnétique.

Les expériences hors LHC

Si la recherche au CERN s'est de plus en plus concentrée sur le LHC ces dernières années, les expériences menées à l'aide d'autres accélérateurs ou installations, que ce soit sur le domaine du CERN ou ailleurs, continuent de former une partie importante des activités du Laboratoire.

Dans les expériences avec cible fixes, un faisceau de particules accélérées est orienté sur une cible solide, liquide ou gazeuse, qui peut faire partie intégrante du système de détection. COMPASS, qui étudie la structure des hadrons (des particules constituées de quarks) utilise des faisceaux du Supersynchrotron à protons (SPS). NA61/SHINE a pour objet les propriétés des hadrons lors des collisions de particules sur des cibles fixes. NA62 utilise des protons du SPS pour analyser des modes rares de désintégration des kaons. DIRAC explore les interactions fortes entre les quarks au Synchrotron à protons (PS). L'expérience CLOUD étudie le lien possible entre les rayons cosmiques et la formation des nuages. Les expériences ACE, AEGIS, ALPHA, ASACUSA et ATRAP utilisent toutes des antiprotons du Décélérateur d'antiprotons, tandis que l'expérience CAST a pour objet de trouver des particules hypothétiques ne provenant pas d'oscillations dans les accélérateurs, mais du Soleil.

Ce programme de recherche, d'une grande richesse, couvre un vaste éventail de thèmes de la physique, allant des kaons aux rayons cosmiques et du Modèle standard à la supersymétrie.



<http://home.web.cern.ch>

<https://www.cea.fr/comprendre/Pages/matiere-univers/accelerateurs-de-particules.aspx?Type=Chapitre&numero=1>