

Université de Jijel-Faculté SEI-Département de Physique

3^{ème} Licence Physique Fondamentale (2017/2018)

Module: Relativité restreinte.

Durée : 1h 45mn



Examen

Exercice 01 : (04 pts)

Soit un référentiel (\mathcal{R}') en translation uniforme par rapport à un référentiel fixe (\mathcal{R}) avec une vitesse \vec{V} selon le sens positif de l'axe x . Soit $v_x = dx/dt$ la composante de la vitesse d'une particule matérielle dans (\mathcal{R}) et $v'_x = dx'/dt'$ sa composante dans (\mathcal{R}') . On considère la transformation de Lorentz:

$$\begin{cases} x' = \gamma(x - Vt) \\ ct' = \gamma(ct - \frac{V}{c}x), \end{cases}$$

- 1) Déterminer la vitesse v'_x en fonction de v_x , V et c .
- 2) Deux vaisseaux spatiaux A et B se déplacent à droite et à gauche avec des vitesses de $0,8c$ et $0,6c$ respectivement observées par un observateur sur terre. Quelle est la vitesse du vaisseau A par rapport à B dans le cadre de la théorie de la relativité d'Einstein ?

Exercice 02 : (03 pts)

Un proton de masse $m = 938 \text{ MeV}/c^2$ possède une quantité de mouvement de module $p = 3 \text{ GeV}/c$. Calculer:

- a) l'énergie E de ce proton. b) le module v de sa vitesse. c) son énergie cinétique.

Exercice 03 : (04 pts)

On réalise dans le référentiel du laboratoire (\mathcal{R}) une collision entre un photon d'énergie E_1 et d'impulsion \vec{p} suivant l'axe des x et un électron de masse $m = 0,5 \text{ MeV}/c^2$ au repos suivant le processus:

$$\gamma + e^- \rightarrow (e^+ + e^-) + e^-$$

Question: Montrer que cette réaction ne peut avoir lieu que si l'énergie du photon E_1 est supérieure à une valeur limite E_0 que l'on déterminera. Faire l'application numérique.

Exercice 04 : (04 pts)

Soit le tenseur du champ électromagnétique:

$$F^{\mu\nu} = \begin{pmatrix} a & -\frac{E}{c} & 0 & 0 \\ b & a & -B & 0 \\ 0 & c & a & 0 \\ 0 & 0 & 0 & a \end{pmatrix},$$

- 1) Déterminer les valeurs a , b et c .
- 2) Développer l'expression $F^{\mu\nu} F_{\mu\nu}$ en termes de E et B .

Exercice 05 : (05 pts)

L'action d'une particule de charge q et de masse m soumise à un champ électromagnétique entre deux évènements d'espace-temps a et b est donnée par l'expression:

$$\mathcal{A} = \int_a^b (-\alpha ds - q A_\mu dx^\mu)$$

où α est une constante.

- 1) a) Vérifier que cette action s'écrit aussi comme:

$$\mathcal{A} = \int_{t_a}^{t_b} \mathcal{L} dt$$

où \mathcal{L} est un Lagrangien à déterminer.

- b) Trouver la valeur de la constante α en considérant la limite non relativiste.

2) a) Donner les composantes de l'impulsion généralisée $\vec{\mathcal{P}}$ en calculant les dérivées suivantes:

$$\mathcal{P}_x = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial v_x}, \quad \mathcal{P}_y = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial v_y}, \quad \mathcal{P}_z = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial v_z}$$

b) En calculant l'expression $E = \vec{v} \cdot \vec{\mathcal{P}} - \mathcal{L}$, montrer que l'énergie totale de la particule E est :

$$E = \gamma mc^2 + q\phi$$

N. Ferkous

Corrigé de l'Examen

Exercice 01 :

1)

$$dx' = \gamma (dx - V dt) , \quad (a)$$

$$dt' = \gamma \left(dt - \frac{V}{c^2} dx \right) , \quad (b)$$

$$\begin{aligned} \frac{(a)}{(b)} &\Rightarrow \frac{dx'}{dt'} = \frac{dx - V dt}{dt - \frac{V}{c^2} dx} \Rightarrow \frac{dx'}{dt'} = \frac{\frac{dx}{dt} - V}{1 - \frac{V}{c^2} \frac{dx}{dt}} \\ &\Rightarrow \boxed{v'_x = \frac{v_x - V}{1 - \frac{V}{c^2} v_x} \quad (c)} \end{aligned}$$

2) On suppose que le vaisseau A se déplace à droite de l'observateur sur terre placé en O , origine des coordonnées dans (\mathcal{R}) , et le vaisseau B à gauche. On considère donc que:

$$v_x = v_{A/O} \quad \text{et} \quad V = v_{B/O} \quad \text{ainsi} \quad v'_x = v_{A/B}$$

Alors d'après (c), on a:

$$v_{A/B} = \frac{v_{A/O} - v_{B/O}}{1 - \frac{v_{B/O}}{c^2} v_{A/O}}$$

avec: $v_{A/O} = -0,8c$, $v_{B/O} = 0,6c$ (en respectant le sens positif):

$$v_{A/B} = \frac{-0,8c - 0,6c}{1 - \frac{0,6c}{c^2} (-0,8c)} = \frac{-1,4c}{1 + 0,48} \simeq -0,95c$$

Exercice 02 :

Un proton de masse $m = 938 \text{ MeV}/c^2$ possède une quantité de mouvement de module $p = 3 \text{ GeV}/c$.

a) L'énergie de ce proton est:

$$\begin{aligned} E &= \sqrt{m^2 c^4 + p^2 c^2} \Rightarrow E = \sqrt{(mc^2)^2 + (pc)^2} \\ &\Rightarrow E = \sqrt{(0,938)^2 + (3)^2} = 3,14 \text{ GeV} \end{aligned}$$

b) Le module de sa vitesse v :

$$\begin{aligned} p &= \gamma m v \Rightarrow p = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} m v \\ &\Rightarrow p^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2} \right) = m^2 v^2 \Rightarrow v = \frac{pc}{\sqrt{m^2 c^2 + p^2}} = \frac{3}{\sqrt{(0,938)^2 + 9}} c \\ &\Rightarrow v = 0,95 c \end{aligned}$$

c) Son énergie cinétique T:

$$E = mc^2 + T \Rightarrow T = E - mc^2 \Rightarrow T = 2, 202 \text{ GeV}$$

Exercice 03 :

$$\gamma + e^- \rightarrow (e^+ + e^-) + e^-$$

Ecrivons le 4-vecteur énergie-impulsion du système $(\gamma + e^-)$:

$$\text{dans } (\mathcal{R}) : \begin{pmatrix} \frac{E_1 + mc^2}{c} \\ \vec{p} \end{pmatrix}, \quad \text{dans } (\mathcal{R}^*) : \begin{pmatrix} \frac{E^*}{c} \\ \vec{0} \end{pmatrix}$$

L'invariance du carré du 4-vecteur énergie-impulsion du système $(\gamma + e^-)$ donne:

$$\frac{(E_1 + mc^2)^2}{c^2} - \vec{p}^2 = \frac{(E^*)^2}{c^2} \quad \dots (1)$$

mais pour le photon (particule de masse nulle): $E_1 = pc \Rightarrow p = E_1/c \quad \dots (2)$

remplaçons (2) dans (1), on obtient:

$$\begin{aligned} \frac{(E_1 + mc^2)^2}{c^2} - \frac{E_1^2}{c^2} &= \frac{(E^*)^2}{c^2} \Rightarrow 2E_1mc^2 + m^2c^4 = (E^*)^2 \\ &\Rightarrow \boxed{E^* = \sqrt{mc^2(2E_1 + mc^2)} \quad \dots (3)} \end{aligned}$$

La réaction ne peut avoir lieu que si l'énergie disponible E^* dans (\mathcal{R}^*) est supérieure ou égale à l'énergie au repos des 3 particules e^+, e^- et e^- obtenues; c'est-à-dire: $E^* \geq 3mc^2$ soit d'après (3):

$$\begin{aligned} mc^2(2E_1 + mc^2) &\geq 9m^2c^4 \\ \Rightarrow E_1 &\geq 4mc^2 \end{aligned}$$

Le seuil énergétique du faisceau de photons est donc: $\boxed{E_0 = 4mc^2}$

AN: $E_0 = 4(0,5) = 2 \text{ MeV}$.

Exercice 04 : (04 pts)

1) $F^{\mu\nu}$ est un tenseur antisymétrique $\Rightarrow a = 0, b = \frac{E}{c}$ et $c = B$.

$$F^{\mu\nu} = \begin{pmatrix} 0 & -\frac{E}{c} & 0 & 0 \\ \frac{E}{c} & 0 & -B & 0 \\ 0 & B & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix},$$

2) Développement de l'expression $F^{\mu\nu}F_{\mu\nu}$ en termes de E et B :

On a vu en cours que:

$$F_{\mu\nu} = g_{\mu\alpha}g_{\nu\beta}F^{\alpha\beta}$$

Puisque $F_{\mu\nu}$ est antisymétrique, on calcule seulement les éléments non nuls au-dessus de la diagonale:

$$F_{01} = g_{0\alpha}g_{1\beta}F^{\alpha\beta} = g_{00}g_{11}F^{01} = -F^{01},$$

$$F_{12} = g_{1\alpha}g_{2\beta}F^{\alpha\beta} = g_{11}g_{22}F^{12} = F^{12}$$

Alors,

$$(F_{\mu\nu}) = \begin{pmatrix} 0 & \frac{E}{c} & 0 & 0 \\ -\frac{E}{c} & 0 & -B & 0 \\ 0 & B & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix},$$

Développons maintenant l'expression $F^{\mu\nu}F_{\mu\nu}$:

$$F^{\mu\nu}F_{\mu\nu} = F^{0\nu}F_{0\nu} + F^{1\nu}F_{1\nu} + F^{2\nu}F_{2\nu} + F^{3\nu}F_{3\nu}$$

On a le premier terme,

$$F^{0\nu}F_{0\nu} = F^{01}F_{01} = -(F^{01})^2 = -\frac{E^2}{c^2}.$$

le deuxième,

$$F^{1\nu}F_{1\nu} = F^{10}F_{10} + F^{12}F_{12} = -(F^{10})^2 + (F^{12})^2 = -\frac{E^2}{c^2} + B^2$$

le troisième,

$$F^{2\nu}F_{2\nu} = F^{21}F_{21} = (F^{21})^2 = B^2$$

le dernier terme,

$$F^{3\nu}F_{3\nu} = 0$$

il vient:

$$\begin{aligned} F^{\mu\nu}F_{\mu\nu} &= -\frac{E^2}{c^2} - \frac{E^2}{c^2} + B^2 + B^2 \\ &\Leftrightarrow \boxed{F^{\mu\nu}F_{\mu\nu} = 2\left(B^2 - \frac{E^2}{c^2}\right)} \end{aligned}$$

La quantité $F^{\mu\nu}F_{\mu\nu}$ est un scalaire de Lorentz.

Exercice 05 :

1) a) On a:

$$\begin{aligned}
\mathcal{A} &= \int_a^b (-\alpha ds - q A_\mu dx^\mu) = \int_a^b (-\alpha c d\tau - q (A_0 dx^0 + A_i dx^i)) , \quad \text{puisque } ds = c d\tau \\
&= \int_a^b \left(-\alpha c \frac{dt}{\gamma} - q \left(c \frac{\phi}{c} dt - \vec{A} \cdot d\vec{r} \right) \right) , \quad \text{puisque } d\tau = \frac{dt}{\gamma} \text{ et } A_0 = \frac{\phi}{c} \\
&= \int_{t_b}^{t_a} \left(-\alpha c \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} - q\phi + q \vec{A} \cdot \vec{v} \right) dt, \\
&= \int_{t_a}^{t_b} \mathcal{L} dt \Rightarrow \boxed{\mathcal{L} = -\alpha c \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} + q \vec{A} \cdot \vec{v} - q\phi}
\end{aligned}$$

\mathcal{L} est le Lagrangien du système.

b) Aux faibles vitesses (limite non relativiste), on doit retrouver le lagrangien de la mécanique newtonienne:

$$\mathcal{L} = -\alpha c \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} + q \vec{A} \cdot \vec{v} - q\phi \simeq -\alpha c + \frac{v^2 \alpha}{2c} + q \vec{A} \cdot \vec{v} - q\phi$$

Pour que le terme en v^2 coïncide avec l'énergie cinétique, il faut que $\boxed{\alpha = mc}$.

Ainsi, le Lagrangien s'écrit:

$$\mathcal{L} = -mc^2 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} + q \vec{A} \cdot \vec{v} - q\phi$$

2) a) les composantes de l'impulsion généralisée $\vec{\mathcal{P}}$:

Le lagrangien précédent s'écrit aussi comme:

$$\mathcal{L} = -mc^2 \sqrt{1 - \frac{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}{c^2}} + q (A_x v_x + A_y v_y + A_z v_z) - q\phi$$

alors

$$\begin{aligned}
\mathcal{P}_x &= \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial v_x} = \frac{mv_x}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} + qA_x \\
\mathcal{P}_y &= \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial v_y} = \frac{mv_y}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} + qA_y \\
\mathcal{P}_z &= \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial v_z} = \frac{mv_z}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} + qA_z
\end{aligned}$$

b) L'énergie totale de la particule E est:

$$\begin{aligned}
 E &= \vec{v} \cdot \vec{\mathcal{P}} - \mathcal{L} \\
 &= \frac{mv_x^2}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} + qA_x v_x + \frac{mv_y^2}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} + qA_y v_y + \frac{mv_z^2}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} + qA_z v_z \\
 &\quad + mc^2 \sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}} - q(A_x v_x + A_y v_y + A_z v_z) + q\phi \\
 &= \frac{mv^2}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} + mc^2 \sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}} + q\phi = \gamma m v^2 + \frac{1}{\gamma} mc^2 + q\phi \\
 &= \left(\frac{v^2}{c^2} + \frac{1}{\gamma^2} \right) \gamma mc^2 + q\phi
 \end{aligned}$$

comme $\frac{v^2}{c^2} + \frac{1}{\gamma^2} = 1$ alors $\boxed{E = \gamma mc^2 + q\phi}$
