

EXAMEN de RELATIVITÉ

Durée : 2 heures 30 mns

Les calculatrices sont autorisées. Barème approximatif : A = 13 pts ; B = 5 pts ; C = 2 pts.

Formulaire – Rappel de cours

• On considère deux référentiels inertiels \mathcal{R} et \mathcal{R}' . \mathcal{R}' est animé par rapport à \mathcal{R} d'un mouvement de translation rectiligne uniforme à la vitesse $\vec{V} = V \vec{e}_x$. Si un quadri-vecteur a pour coordonnées respectives \underline{A} et \underline{A}' dans \mathcal{R} et \mathcal{R}' , on a $A'^{\mu} = \Lambda^{\mu}_{\nu} A^{\nu}$ avec

$$\Lambda^{\mu}_{\nu} = \begin{pmatrix} \gamma & -\beta\gamma & 0 & 0 \\ -\beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \text{où } \beta = V/c \quad \text{et } \gamma = (1 - \beta^2)^{-1/2}.$$

Pour inverser la relation entre \underline{A} et \underline{A}' il suffit de changer le signe de β dans l'expression ci-dessus.

• Lors d'un changement de référentiel inertiel, les champs électriques et magnétiques dans le nouveau référentiel $[\vec{E}' \text{ et } \vec{B}']$ s'expriment en fonction de ceux dans l'ancien $[\vec{E} \text{ et } \vec{B}]$ selon les relations

$$\vec{E}' = \gamma \left(\vec{E} + \vec{V} \wedge \vec{B} \right) + (1 - \gamma) \frac{\vec{V} \cdot \vec{E}}{V^2} \vec{V}, \quad \text{et} \quad \vec{B}' = \gamma \left(\vec{B} - \frac{\vec{V}}{c^2} \wedge \vec{E} \right) + (1 - \gamma) \frac{\vec{V} \cdot \vec{B}}{V^2} \vec{V},$$

où \vec{V} est la vitesse du nouveau référentiel par rapport à l'ancien.

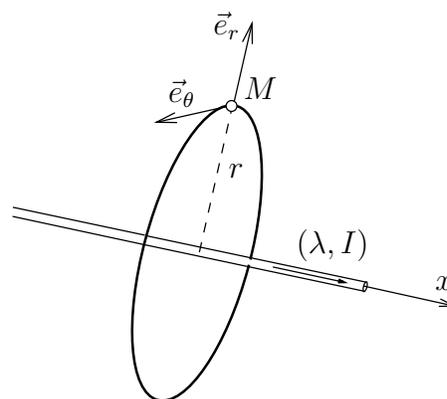
• On donne

$$\int \frac{dx}{1-x^2} = \operatorname{argth} x, \quad \int \frac{dx}{(1-x^2)^{3/2}} = \frac{x}{\sqrt{1-x^2}}.$$

• Un fil conducteur infiniment long et fin, assimilé à l'axe Ox , parcouru par un courant I et portant une charge linéique λ , crée, en un point M situé à une distance r du fil, des champs électrique et magnétique ayant pour expression:

$$\vec{E}(M) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda}{r} \vec{e}_r, \quad \text{et} \quad \vec{B}(M) = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I}{r} \vec{e}_{\theta}.$$

Dans ces expressions λ et I sont des quantités algébriques, \vec{e}_r et \vec{e}_{θ} sont définis sur la figure ci-contre et ne dépendent pas du signe de λ ou I .



A La fusée relativiste

01/ Rappeler l'expression de la quadri-impulsion \underline{P} d'un point matériel de masse m et de vitesse $\vec{v}(t)$ dans un référentiel inertiel \mathcal{R} ; on notera¹ $\gamma = (1 - \vec{v}^2/c^2)^{-1/2}$. En déduire une relation entre l'impulsion \vec{p} , la vitesse \vec{v} et l'énergie \mathcal{E} .

02/ On ne considère qu'une dimension d'espace, et on définit la quadri-accélération $\underline{\Gamma} = d\underline{U}/d\tau$, où \underline{U} est la quadri-vitesse et τ le temps propre du point matériel.

- Montrer que dans \mathcal{R} on a : $\underline{\Gamma} = \gamma^4(dv/dt) (\beta, 1)$ où $\beta = v/c$.
- Définir le référentiel propre \mathcal{R}_0 du point matériel. En faisant une transformation de Lorentz de \mathcal{R} vers le référentiel inertiel commobile à l'instant t avec \mathcal{R}_0 montrer que dans ce référentiel l'accélération propre s'écrit (en fonction des coordonnées dans \mathcal{R}): $\underline{\Gamma}_0 = (0, \gamma^3 dv/dt)$.

Une fusée se propulse en ligne droite dans l'espace en éjectant continûment du gaz vers l'arrière. Dans le référentiel propre \mathcal{R}_0 de la fusée, le gaz est éjecté avec une vitesse constante $\vec{u}_0 = -u_0 \vec{e}_x$, où $u_0 > 0$. On va étudier dans un référentiel inertiel fixe \mathcal{R} la vitesse acquise par la fusée. On ne considèrera qu'une seule coordonnée spatiale, le long de l'axe Ox . On notera $\vec{v} = v(t) \vec{e}_x$ la vitesse de la fusée dans \mathcal{R} .

1/ On se place ici dans le référentiel \mathcal{R}_0 .

- Donner l'expression de la quadri-impulsion \underline{P}_0 de la fusée en fonction de sa masse M .
- Lorsque la fusée éjecte une masse dm de gaz ($dm > 0$), elle voit sa masse, son énergie et son impulsion changer respectivement de dM , $d\mathcal{E}_0$ et dp_0 . En écrivant la conservation de la quadri-impulsion de l'ensemble {fusée+masse éjectée} donner l'expression de dM , dp_0 et $d\mathcal{E}_0$ en fonction de dm , u_0 et $\gamma_0 = (1 - u_0^2/c^2)^{-1/2}$.
- La variation de masse dM de la fusée est-elle égale à $-dm$? Commenter.

2/ On se place maintenant dans \mathcal{R} .

- Exprimer les variations d'énergie $d\mathcal{E}$ et d'impulsion dp associées à l'éjection de la masse dm en utilisant une transformation de Lorentz que vous définirez.
- Déduire de la question précédente et de la relation vectorielle établie en **01/** que lorsque la fusée voit sa masse changer de dM alors sa vitesse dans \mathcal{R} change de dv avec

$$\frac{dv}{1 - v^2/c^2} = -u_0 \frac{dM}{M}. \quad (\text{A1})$$

- Intégrer cette équation et représenter l'allure de la courbe donnant v/c en fonction de $R = M_0/M$, où M_0 est la masse initiale de la fusée (on prendra une vitesse initiale nulle). On discutera en particulier les limites de v/c lorsque R tend vers 1 et $+\infty$. Quelle est la valeur caractéristique de R qui sépare le régime non relativiste du régime hyper-relativiste ?

¹Attention, d'après sa définition γ dépend *a priori* du temps.

3/ On désire que le mouvement s'effectue à accélération propre constante (on la notera a_0).

(a) En utilisant le résultat de la question 02/(b), montrer que l'on doit avoir

$$\frac{dv}{(1 - v^2/c^2)^{3/2}} = a_0 dt . \quad (\text{A2})$$

(b) Intégrer cette équation en prenant comme condition initiale $v = 0$ à $t = 0$.

(c) Donner alors dans le référentiel propre la loi de variation $M(\tau)$ (où τ est le temps propre).

Indication : Établir une relation entre dM et $d\tau$.

B Force entre deux faisceaux

Deux faisceaux identiques de protons sont contraints à se déplacer parallèlement. Dans le référentiel \mathcal{R} du laboratoire la distance entre les faisceaux est notée d et la vitesse constante des protons $\vec{v} = v \vec{e}_x$. On notera λ la densité de charge linéique d'un faisceau et $I = \lambda v$ le courant correspondant.

1/ Calculer, en fonction de λ et v , la force exercée par l'un des faisceaux sur un proton de l'autre faisceau. En déduire la force par unité de longueur F/L subie par chaque faisceau.

2/ Calculer de même F'/L' , la force par unité de longueur dans le référentiel \mathcal{R}' où les protons sont au repos. En déduire une relation entre les densités λ et λ' dans les référentiel \mathcal{R} et \mathcal{R}' .

3/ Exprimer le quadri-vecteur courant \underline{J} dans \mathcal{R} et dans \mathcal{R}' . Retrouver alors d'une autre manière la relation entre λ et λ' déjà obtenue à la question précédente.

4/ À partir de ce résultat retrouver la loi de contraction des longueurs.

C Sélecteur de vitesse

Dans une région de l'espace règnent un champ électrique uniforme dirigé selon l'axe y ($\vec{E} = E \vec{e}_y$) et un champ magnétique uniforme dirigé selon z ($\vec{B} = B \vec{e}_z$). Un tel dispositif peut être réalisé en plaçant un long condensateur entre les pôles d'un aimant. Soit une particule de charge q se déplaçant entre les armatures du condensateur avec une vitesse non nulle dans la direction x .

1/ Déterminer en fonction de E et B la vitesse v pour laquelle la particule ne sera pas déviée².

2/ On considère ce dispositif à partir d'un référentiel \mathcal{R}' se déplaçant à vitesse V selon l'axe Ox .

(a) Donner l'expression des champs électromagnétiques (soient \vec{E}' et \vec{B}') du dispositif dans \mathcal{R}' .

(b) Quelle est dans \mathcal{R}' la vitesse v' pour laquelle la particule ne sera pas déviée ?

(c) Déduire de la question précédente une expression de v' en fonction de v et V . Commenter.

²Un tel dispositif peut donc servir de sélecteur de vitesse pour les particules chargées.