

UNIVERSITÉ HENRI POINCARÉ

FACULTÉ DES SCIENCES

DIPLÔME : Licence de Physique

Epreuve de : UE 8

Examen final

Date : mai 2002

Horaire :

SUJET D'EXAMEN :

Rédacteurs : B. Berche et A. Schuhl

Formulaire autorisé

Calculatrices autorisées

Durée : 2h00

Les exercices sont indépendants. Ils seront notés sur 6, 7 et 7 points.

1. Emission-absorption de photons par des atomes et noyaux

Lors de la transition électronique entre deux niveaux d'énergie E_1 et E_0 ($E_0 < E_1$), un atome émet un photon de fréquence de référence ν_0 telle que $h\nu_0 = E_1 - E_0 = m_1 c^2 - m_0 c^2$. Cette hypothèse néglige l'effet de recul de l'atome dont on se propose de déterminer l'influence.

• On se place dans le référentiel où l'atome émetteur est initialement au repos dans l'état excité, sa quadri-impulsion valant $p^\mu = (E_1/c, \vec{0})$, de carré $p_\mu p^\mu = m_1^2 c^2$. Dans l'état final de plus basse énergie, on note pour l'atome $p'^\mu = (E_0/c, \mathbf{p}_0)$, de carré $p'_\mu p'^\mu = m_0^2 c^2$ et pour le photon émis $p_{\text{ém.}}^\mu = (E_{\text{ém.}}/c, \mathbf{p}_{\text{ém.}})$, avec $p_{\text{ém.}\mu} p_{\text{ém.}}^\mu = 0$. La fréquence d'émission $\nu_{\text{ém.}}$ est définie par $E_{\text{ém.}} = h\nu_{\text{ém.}}$. Calculer $E_{\text{ém.}}$ et montrer que l'on a

$$\nu_{\text{ém.}} = \frac{1}{2} \nu_0 (1 + m_0/m_1).$$

• On s'intéresse maintenant à l'absorption d'un photon de fréquence $\nu_{\text{abs.}}$ dans le référentiel où l'atome absorbeur est initialement au repos dans l'état fondamental, soit $p^\mu = (E_0/c, \vec{0})$, de carré $p_\mu p^\mu = m_0^2 c^2$ et pour le photon $p_{\text{abs.}}^\mu = (E_{\text{abs.}}/c, \mathbf{p}_{\text{abs.}})$, avec $p_{\text{abs.}\mu} p_{\text{abs.}}^\mu = 0$. Après absorption, on a dans l'état final pour l'atome excité $p'^\mu = (E_1/c, \mathbf{p}_1)$, de carré $p'_\mu p'^\mu = m_1^2 c^2$. La fréquence d'absorption $\nu_{\text{abs.}}$ est définie par $E_{\text{abs.}} = h\nu_{\text{abs.}}$. Calculer $E_{\text{abs.}}$ et montrer que l'on a

$$\nu_{\text{abs.}} = \frac{1}{2} \nu_0 (1 + m_1/m_0).$$

• Montrer que l'ordre de grandeur du décalage en fréquence est donné par $\Delta\nu \simeq \nu_0 \times h\nu_0/mc^2$. Peut-on négliger l'effet de recul pour les transitions atomiques (exemple de la raie jaune du sodium, $\lambda_0 = 5896 \text{ \AA}$, masse atomique 23) ? Qu'en est-il pour les transitions nucléaires (la différence d'énergie entre niveaux nucléaires est typiquement de l'ordre du MeV) ?

2. Transformation des champs \vec{E} et \vec{B}

On considère un fil rectiligne (de section S) parcouru par un courant d'intensité $I = \vec{j} \cdot \vec{S} = n|q_e||\vec{v}|$. Les porteurs de charges libres (électrons de conduction), de densité de charge $\rho_- = -n|q_e|$ sont animés d'un mouvement d'ensemble à la vitesse $\vec{v} = -|\vec{v}|\vec{u}_z$ et les

ions (noyaux entourés du reste des électrons) sont en densité $\rho_+ = +n|q_e|$ et sont immobiles dans \mathcal{R} . Une charge q est située à la distance r à l'extérieur du fil ; elle est animée dans \mathcal{R} de la même vitesse \vec{v} que les électrons de conduction.

- Quelle est la force s'exerçant sur la charge q ? (on calculera explicitement le champ magnétique au point où se trouve q pour obtenir une expression exacte de la force).

- On se place maintenant dans le référentiel \mathcal{R}' se déplaçant à vitesse \vec{v} des électrons de conduction. Partant de l'observation de l'existence d'une force, expliquer pourquoi il doit y avoir un champ électrique dans \mathcal{R}' . Quelles sont les densités de charges ρ'_- et ρ'_+ mesurées dans ce référentiel et la densité volumique de charge totale ?

- Calculer le champ électrique \vec{E}' mesuré dans \mathcal{R}' et en déduire la force subie par q dans \mathcal{R}' . Conclusion.

- Calculer également le champ magnétique dans \mathcal{R}' . Les résultats sont-ils compatibles avec les lois de transformation des champs ? Comment doivent se transformer les forces par changement de référentiel inertiel ?

Annexe :

$$\begin{aligned}\vec{E}'_{\parallel} &= \vec{E}_{\parallel}, & \vec{E}'_{\perp} &= \gamma_{\vec{v}}(\vec{E}_{\perp} + \beta_{\vec{v}}c \wedge \vec{B}_{\perp}) \\ \vec{B}'_{\parallel} &= \vec{B}_{\parallel}, & \vec{B}'_{\perp} &= \gamma_{\vec{v}}(\vec{B}_{\perp} - (\beta_{\vec{v}}/c) \wedge \vec{E}_{\perp}).\end{aligned}$$

3. Equations d'Euler-Lagrange covariantes

Partant de l'action

$$S = \int \mathcal{L} dx^{\mu} = \int L dt,$$

où $L = \mathcal{L}(dx^{\mu}/dt)$, (le paramètre scalaire t mesuré par un observateur pourrait aussi être le temps propre τ , ou encore l'intervalle, s), les équations d'Euler-Lagrange covariantes prennent la forme

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}^{\mu}} \right) - \frac{\partial L}{\partial x^{\mu}} = 0,$$

où l'on a posé $\dot{x}^{\mu} = \frac{dx^{\mu}}{dt}$.

Dans le cas d'une charge q , de masse m , en présence d'un champ électromagnétique, on rappelle que l'action prend la forme

$$S = \int (-mv_{\mu} dx^{\mu} - qA_{\mu} dx^{\mu}).$$

- Justifier en quelques lignes la forme de cette action. Que se passe-t-il lors d'un changement de jauge ?

- Exprimer le lagrangien L , puis en déduire l'impulsion covariante, $p_{\mu} = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}^{\mu}}$. En exprimant les composantes spatio-temporelles de p_{μ} , montrer que l'on retrouve des expressions connues pour l'énergie et de l'impulsion sous champ électromagnétique.

- L'équation d'Euler-Lagrange peut s'écrire

$$\dot{p}_{\mu} = \frac{\partial L}{\partial x^{\mu}}.$$

En notant que $dA_{\mu} = \frac{\partial A_{\mu}}{\partial x^{\nu}} dx^{\nu}$, soit $\dot{A}_{\mu} = \frac{\partial A_{\mu}}{\partial x^{\nu}} \dot{x}^{\nu}$ retrouver l'équation du mouvement sous sa forme connue

$$m\dot{v}_{\mu} = qF_{\mu\nu} \dot{x}^{\nu}.$$