

Exercice 3 : onde électromagnétique

1/a) Par définition, si l'onde est polarisée rectilignement suivant \vec{u}_y , le champ \vec{E} est dirigé suivant \vec{u}_y . Pour une onde plane monochromatique se propageant suivant oz , le champ ne dépend que de z , et son vecteur d'onde est $\vec{k} = k \vec{u}_z = \frac{2\pi}{\lambda} \vec{u}_z$, où $\lambda = \frac{c}{\nu}$, et sa pulsation est $\omega = kc = 2\pi\nu$.

On a alors $\vec{E} = E_0 \cos(\omega t - kz) \vec{u}_y$, pour un choix de l'origine des temps tel que $E(t=0, z=0) = E_0$.

b) Le champ magnétique se déduit par exemple de la relation $\vec{\text{rot}} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$. $\vec{\text{rot}} \vec{E} = \frac{\partial E_y \vec{u}_x}{\partial z} = k E_0 \sin(\omega t - kz) \vec{u}_x$.

D'où $\vec{B} = -\frac{k}{\omega} E_0 \cos(\omega t - kz) \vec{u}_x = -\frac{E_0}{c} \cos(\omega t - kz) \vec{u}_x$.

c) On a $\vec{R} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0} = \frac{E_0^2}{\mu_0 c} \cos^2(\omega t - kz) \vec{u}_z = c \epsilon_0 E_0^2 \cos^2(\omega t - kz) \vec{u}_z$.

2/a) En polarisation circulaire gauche, on a le champ \vec{E} qui tourne dans le sens inverse du sens conventionnel défini par la direction de propagation, \vec{u}_z .

Ainsi, $\vec{E} = E_0 \cos(\omega t - kz) \vec{u}_x + E_0 \sin(\omega t - kz) \vec{u}_y$.

b) Comme précédemment, on a $\vec{B} = \frac{k \wedge \vec{E}}{\omega} = \frac{1}{c} \vec{u}_z \wedge \vec{E}$.

D'où $\vec{B} = \frac{E_0}{c} \cos(\omega t - kz) \vec{u}_y + \frac{E_0}{c} \sin(\omega t - kz) \vec{u}_x$.

c) D'où le vecteur de Poynting $\vec{R} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0} = c \epsilon_0 E_0^2 \vec{u}_z$.

Remarque: Dans les deux cas, le vecteur de Poynting est dirigé suivant \vec{u}_z , direction de propagation de l'onde. En outre, sa norme est égale à la densité d'énergie multipliée par c . L'onde correspond donc à un courant d'énergie se déplaçant à la vitesse c (vitesse de la lumière) : $\vec{R} = \vec{j} = \vec{E} \cdot c \vec{u}_k$, en e.m.