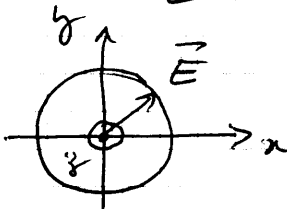


Ex 4: Réflexion d'une OPPM polarisée circulairement sur un métal

1°) • OPPM polarisée circulairement: les 2 composantes transversales doivent avoir même amplitude et être en quadrature de phase

→ prouve OPPM se propageant selon $+\vec{u}_z$:

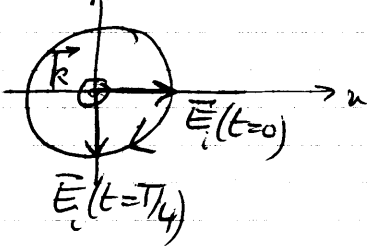
$$\vec{E} = E_0 \cos(\omega t - kz) \vec{u}_x \pm E_0 \sin(\omega t - kz) \vec{u}_y \quad \text{avec } k = \frac{\omega}{c}$$



$$E_x^2 + E_y^2 = E_0^2 \rightarrow \text{l'extrémité de } \vec{E} \text{ décrit bien un cercle.}$$

• Pour connaître le sens droit ou gauche, on se place face \vec{k} et on trace \vec{E} à $z=0$ pour 2 valeurs de t successives, $t=0$ et $t = \frac{T}{4}$ par ex.

$$\rightarrow \text{pr } \boxed{\vec{E}_i = E_0 \cos(\omega t - kz) \vec{u}_x - E_0 \sin(\omega t - kz) \vec{u}_y} \quad \text{avec } k = \frac{\omega}{c}$$



\vec{E}_i tourne vers la droite qd $t \uparrow$
→ circulaire droite

2°) Relation de passage par chp \vec{E} à la surface du conducteur:

$$\vec{E}_{\text{ext}} = -\frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{u}_z \quad \text{sur surface du conducteur}$$

$$\Rightarrow \vec{E}_i(z=0, t) = 0 \quad \forall t$$

Passons en complexes: $\vec{E}_i = E_0 e^{i(\omega t - kz)} (\vec{u}_x + i\vec{u}_y)$

et cherchons le chp réfléchi sous la forme d'une OPPM:

$$\vec{E}_r = \vec{E}_0' e^{i(\omega' t - \vec{k}' \cdot \vec{r})} \quad \text{avec } \|\vec{k}'\| = \frac{\omega'}{c} \quad (\text{car do la onde})$$

la relation de passage s'écrit donc:

$$\begin{cases} E_0 e^{i\omega t} + E'_{0x} e^{i(\omega't - k'_x x - k'_y y)} = 0 \\ i E_0 e^{i\omega t} + E'_{0y} e^{i(\omega't - k'_x x - k'_y y)} = 0 \end{cases} \quad \forall x, y, t$$

Parque ces eq. s'écrit nulles $\forall x, y$, il faut $k'_x = k'_y = 0$
 $\forall t$, — $\omega = \omega'$

et alors $E'_{0x} = -E_0$

$E'_{0y} = -i E_0$

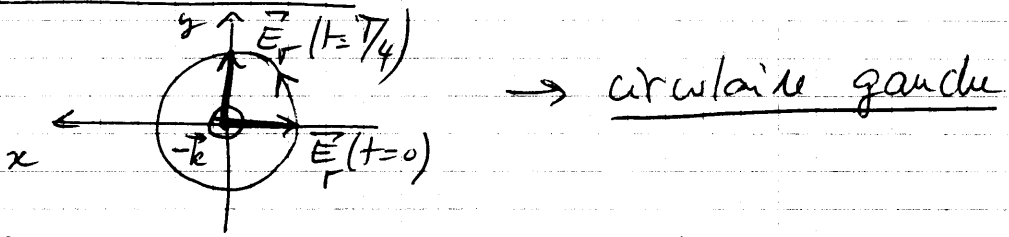
et $\vec{k}' = k' \vec{u}_z$ or $|k'| = \frac{\omega}{c} \Rightarrow k' = \pm \frac{\omega}{c}$

or l'onde réfléchie se propage selon $-\vec{u}_z \Rightarrow k' = -\frac{\omega}{c} = -k$

$\Rightarrow \vec{E}_r = -E_0 e^{i(\omega t + k z)} (\vec{u}_x + i \vec{u}_y)$

soit $\vec{E}_r = -E_0 \cos(\omega t + k z) \vec{u}_x + E_0 \sin(\omega t + k z) \vec{u}_y$

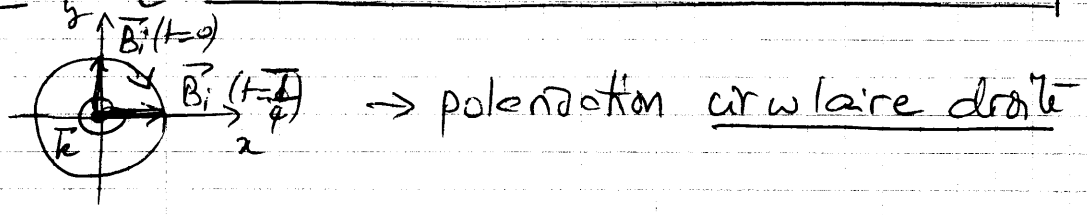
• Polarisation de \vec{E}_r : circulaire



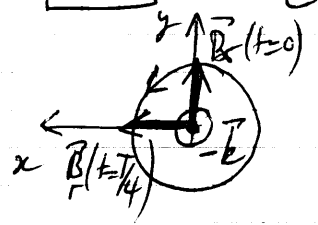
[le sens de polarisation est inversé car le vect. d'onde est inversé!]

3°) Il s'agit d'OPPM de l'onde → on a la relation de structure $\vec{B} = \frac{\vec{u}_k \times \vec{E}}{c}$

$\Rightarrow \vec{B}_i = \frac{\vec{u}_z \times \vec{E}_i}{c} = \frac{E_0}{c} [\cos(\omega t - k z) \vec{u}_y + \sin(\omega t - k z) \vec{u}_x]$



$$\text{et } \vec{B}_r = -\vec{u}_z \times \vec{E}_r = \frac{E_0}{c} [\cos(\omega t + kz) \vec{u}_y + \sin(\omega t + kz) \vec{u}_x]$$



→ polarisation circulaire gauche

⇒ L'onde incidente et réfléchi ont :

- même amplitude
- même pulsation
- des directions opposées
- des polarisations circulaires de sens opposé

et \vec{E}_i et \vec{E}_r sont en opposition de phase sur le plan $z=0$
 \vec{B}_i et \vec{B}_r sont en phase sur le plan $z=0$

$$4^o) \vec{E} = \vec{E}_i + \vec{E}_r = E_0 [\cos(\omega t - kz) - \cos(\omega t + kz)] \vec{u}_z - E_0 [\sin(\omega t - kz) - \sin(\omega t + kz)] \vec{u}_y$$

$$= 2E_0 \sin kz [\sin \omega t \vec{u}_z + \cos \omega t \vec{u}_y]$$

$$\vec{B} = \vec{B}_i + \vec{B}_r = \frac{E_0}{c} [\sin(\omega t - kz) + \sin(\omega t + kz)] \vec{u}_z + \frac{E_0}{c} [\cos(\omega t - kz) + \cos(\omega t + kz)] \vec{u}_y$$

$$= \frac{2E_0}{c} \cos kz [\sin \omega t \vec{u}_z + \cos \omega t \vec{u}_y]$$

⇒ l'onde est stationnaire
 \vec{E} et \vec{B} sont parallèles !
 vibrent en phase
 sont en quadrature spatiale.

5°) $\boxed{\vec{\Pi} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0} = \vec{0}}$ car \vec{E} et \vec{B} sont parallèles. 4.

→ l'énergie ne se propage pas de manière instantanée

[pour une polarisation rectiligne, $\vec{\Pi} \neq \vec{0}$ mais $\langle \vec{\Pi} \rangle = \vec{0}$]

• $\boxed{u = \frac{\epsilon_0 E^2}{2} + \frac{B^2}{2\mu_0} = 2\epsilon_0 E_0^2 \sin^2 kz + \frac{2E_0^2}{\mu_0 c^2} \cos^2 kz = 2\epsilon_0 E_0^2}$

→ la densité d'énergie est constante et uniforme

6°) Écrivons les relations de passage à la surface du conducteur:

$$\begin{cases} \vec{E}(z=0, t) = -\frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{u}_z \\ \vec{B}(z=0, t) = -\mu_0 \vec{j}_s \wedge \vec{u}_z \end{cases}$$

or \vec{E} tangent à la surface $\Rightarrow \boxed{\sigma = 0}$

$$\begin{aligned} \text{Je + } \vec{u}_z \wedge \vec{B}(z=0, t) &= -\mu_0 \vec{u}_z \wedge (\vec{j}_s \wedge \vec{u}_z) \\ &= -\mu_0 \left(\underbrace{\vec{u}_z \cdot \vec{u}_z}_{=1} \vec{j}_s - \underbrace{\vec{u}_z \cdot \vec{j}_s}_{=0 \text{ car } \vec{j}_s} \vec{u}_z \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \boxed{\vec{j}_s} &= - \frac{\vec{u}_z \wedge \vec{B}(z=0, t)}{\mu_0} \\ &= - \frac{2\epsilon_0}{\mu_0 c} [\sin \omega t \vec{u}_y - \cos \omega t \vec{u}_x] \\ &= \boxed{2\epsilon_0 c E_0 [\cos \omega t \vec{u}_x - \sin \omega t \vec{u}_y]} \end{aligned}$$

$\vec{j}_s \parallel \vec{E}_i(z=0, t)$ ce qui est normal!

car c'est le dip $\vec{E}_i(z=0, t)$ qui met des électrons de conduction en mvmt (la partie magnétique de la force de Lorentz est négligeable pour des charges non relativistes)

et c'est ce mvmt qui, par rayonnement, est à l'origine de l'onde réfléchie!