

UNIVERSITÉ DE LAGHOUE
DÉPARTEMENT D'ÉLECTRONIQUE
3^e Licence STR

Le 4 février 2016

EXAMEN FINAL
Ondes et Propagation

QUESTIONS DE COURS (5pts)

I- On considère un milieu linéaire, homogène, isotrope, sans sources réelles et non magnétique.

- Quelles sont les relations constitutives vérifiées par le milieu ? (1)
- A partir des équations de Maxwell dans le vide, montrer que le champ magnétique peut être régi par l'équation de Helmholtz (L'équation d'onde) en utilisant l'identité vectorielle

$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{X}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{X}) - \nabla^2 \vec{X}$$

Rép

- les relations constitutives vérifiées par un milieu LHI et non magnétique (1)

$$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$$

$$\vec{B} = \mu \vec{H}$$

Où $\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$ est la permittivité du milieu et $\mu = \mu_r \mu_0 = \mu_0$ Sa perméabilité ($\mu_r = 1$, pour un matériau non magnétique) (1)

- L'équation de Helmholtz

En appliquant le rotationnel ($\vec{\nabla} \times$) à la première équation, on obtient :

$$\vec{\nabla} \times \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\mu \frac{\partial}{\partial t} \vec{\nabla} \times \vec{H}$$

Où, en remplaçant $\vec{\nabla} \times \vec{H}$ de la 2^e équation de Maxwell,

$$\vec{\nabla} \times \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\mu \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial}{\partial t} + \vec{J}_e \right) = \mu \epsilon \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

Puisque le milieu est sans sources, $\vec{J}_e = 0$

En utilisant l'identité vectorielle

$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{X}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{X}) - \nabla^2 \vec{X}$$

On obtient

$$\vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{E}) - \nabla^2 \vec{E} = -\mu \epsilon \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

$$\nabla^2 \vec{E} - \mu \epsilon \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = 0$$

De la même façon on obtient

$$\nabla^2 \vec{H} - \mu \epsilon \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2} = 0$$

Qui sont bien des équations d'onde ou de Helmholtz.

En régime harmonique, nous obtenons ces équations d'onde.

$$\boxed{\begin{aligned} \nabla^2 \vec{E} + k^2 \vec{E} &= 0 \\ \nabla^2 \vec{H} + k^2 \vec{H} &= 0 \end{aligned} \text{ où } k^2 = \mu \epsilon \omega^2}$$

II- définir les paramètres d'une onde EM

Rép

(1)

Les paramètres de bases d'une onde sont:

- La polarisation
- la direction de propagation
- la fréquence et la longueur d'onde
- le vecteur nombre d'onde
- la constante d'atténuation (ou son inverse la profondeur de peau)

III- Montrer à partir de la loi de Gauss que la loi de conservation de la charge peut se mettre sous la forme :

$$\text{div} \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

Sachant que $\nabla \cdot (\vec{\nabla} \times) = 0$

Rép

D'après l'équation de Gauss,

(1)

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho \Rightarrow \vec{\nabla} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{H} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{J} \Rightarrow \nabla \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{H}) = 0 = \vec{\nabla} \cdot \left(\frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{J} \right)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{J} = 0 \Rightarrow \vec{\nabla} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{J} = \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

D'où

$$\text{div} \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

EXERCICE N°1 (6pts)

1. Rappeler les équations de Maxwell reliant les vecteurs \vec{B} et \vec{E} (1)
2. Établir les équations de propagation du champ \vec{E} et du champ \vec{B} dans le vide. (1)
3. Les équations de propagation de \vec{E} et de \vec{B} dans le vide admettent comme solutions dans le cas de la propagation d'une onde plane monochromatique : (1)

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})} \text{ et } \vec{B} = \vec{B}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$$

\vec{E}_0 et \vec{B}_0 sont deux vecteurs constants.

4. Calculer (1)
 $\text{rot} \vec{E} = \nabla \times \vec{E}, \text{rot} \vec{B} = \nabla \times \vec{B} \quad \text{div} \vec{E} = \nabla \cdot \vec{E}, \text{div} \vec{B} = \nabla \cdot \vec{B}$
5. Montrer que \vec{E} et \vec{B} sont transversaux et que \vec{E} et \vec{B} sont perpendiculaires entre eux. (1)

6. On considère une OPE (Onde Plane Électromagnétique) :

$$\vec{E} = \vec{E}_0 \cos(\omega t - kz)\hat{x}. \quad (1)$$

Préciser le sens et la vitesse de propagation ainsi que la direction de vibration de \vec{E} . Déterminer \vec{B} .

Rép

1. Rappeler les équations de Maxwell reliant les vecteurs \vec{B} et \vec{E} (1)

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} \times \vec{E} &= -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \times \vec{B} &= \epsilon\mu \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \mu\vec{j} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{E} &= \frac{\rho}{\epsilon} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{B} &= 0\end{aligned}$$

2. Établir les équations de propagation du champ \vec{E} et du champ \vec{B} dans le vide. (1)

Voir la 2^o question de cours

$$\begin{aligned}\nabla^2 \vec{E} + k^2 \vec{E} &= 0 \text{ où } k^2 = \mu\epsilon\omega^2 \\ \nabla^2 \vec{B} + k^2 \vec{B} &= 0\end{aligned}$$

1. Les équations de propagation de \vec{E} et de \vec{B} dans le vide admettent comme solutions dans le cas de la propagation d'une onde plane monochromatique :

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})} \text{ et } \vec{B} = \vec{B}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$$

\vec{E}_0 et \vec{B}_0 sont deux vecteurs constants.

1. Calculer

$$\vec{\nabla} \times \vec{E}, \vec{\nabla} \times \vec{B}, \vec{\nabla} \cdot \vec{E}, \text{ et } \vec{\nabla} \cdot \vec{B}$$

✓ Calcul de $\vec{\nabla} \times \vec{E}$

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} \times \vec{E} &= \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_x & E_y & E_z \end{vmatrix} = j\vec{k} \times \vec{E} \\ \hat{x} \left(\frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} \right) - \hat{y} \left(\frac{\partial E_z}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial z} \right) + \hat{z} \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right)\end{aligned}$$

Où

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})} = \begin{pmatrix} E_{0x} \\ E_{0y} \\ E_{0z} \end{pmatrix} e^{j(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z)}$$

On remarque que chaque dérivation spatiale équivaut à une multiplication par la composante de $j\vec{k}$ qui lui correspond, comme par exemple

$$\begin{aligned}\left(\frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} \right) &= -E_{0z} j k_y + E_{0y} j k_z \\ \left(\frac{\partial E_z}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial z} \right) &= -E_{0z} j k_x + E_{0x} j k_z \\ \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) &= -E_{0y} j k_x + E_{0x} j k_y\end{aligned}$$

D'où

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -j\vec{k} \times \vec{E}$$

De la même façon, on montre que

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = -j\vec{k} \times \vec{B}$$

Pour les divergences, on a

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} \cdot \vec{E} &= \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = \\ jk_x E_{0x} e^{j(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z)} &- jk_y E_{0y} e^{j(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z)} \\ -jk_z E_{0z} e^{j(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z)} &= -jk_x E_x - jk_y E_y - jk_z E_z \\ &= -j\vec{k} \cdot \vec{E}\end{aligned}$$

Qui est le produit scalaire du vecteur $j\vec{k}$ par \vec{E} . Donc

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = -j\vec{k} \cdot \vec{E}$$

De même

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = -j\vec{k} \cdot \vec{B}$$

2. Montrer que \vec{E} et \vec{B} sont transversaux et que \vec{E} et \vec{B} sont perpendiculaires entre eux. (1)

D'après les deux dernières équations de Maxwell, on a

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = -j\vec{k} \cdot \vec{E} = 0$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = -j\vec{k} \cdot \vec{B} = 0$$

Qui montrent que

$$\vec{k} \perp \vec{E} \text{ et } \vec{k} \perp \vec{B}$$

De même, d'après les deux premières équations, on a:

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -j\vec{k} \times \vec{E} = -j\omega\vec{B}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = -j\vec{k} \times \vec{B} = \epsilon\mu j\omega\vec{E}$$

Ce qui montre que \vec{B} et \vec{E} sont perpendiculaires entre eux.

3. On considère une OPE (Onde Plane Électromagnétique) :

$$\vec{E} = E_0 \cos(\omega t - kz)\hat{x}. \quad (1)$$

Préciser le sens et la vitesse de propagation ainsi que la direction de vibration de \vec{E} .

Déterminer \vec{B} .

Soit une OPE (Onde Plane Électromagnétique) :

$$\vec{E} = E_0 \cos(\omega t - kz)\hat{x}.$$

Qu'on peut écrire sous forme complexe

$$\vec{E} = E_0 \cos(\omega t - kz)\hat{x} = \hat{x} E_0 e^{j(\omega t - kz)}$$

✓ Cette onde se propage suivant l'axe des z.

✓ La direction de vibration et qu'indique la polarisation de l'onde est une polarisation linéaire suivant l'axe des x.

✓ La vitesse de propagation $v = \omega/k$

Le champ \vec{B} sera déterminé à travers la 1^o équation de Maxwell:

$$\begin{aligned}\vec{\nabla} \times \vec{E} &= -j\omega\vec{B} \\ \vec{\nabla} \times \vec{E} &= \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_0 e^{j(\omega t - kz)} & 0 & 0 \end{vmatrix} \\ &= 0\hat{x} - \hat{y}(jkE_0 e^{j(\omega t - kz)}) + 0\hat{z} = -j\omega\vec{B} \\ \hat{y}E_0 e^{j(\omega t - k \cdot)} &= \omega\vec{B} \rightarrow \hat{y} \frac{E_0}{\omega} e^{j(\omega t - k \cdot)} = \vec{B}\end{aligned}$$

EXERCICE N°2(5pts)

Le champ électrique d'une onde plane uniforme dans un milieu non magnétique s'écrit

$$\vec{E} = E_0 e^{-2z} \cos(2\pi 10^6 t - 2z) \hat{x} \quad (\text{V/m}).$$

Donner

- l'expression du champ magnétique (1)
- la constante complexe de propagation. (1)
En déduire la longueur d'onde
- la profondeur de pénétration, (1)
- la valeur moyenne temporelle du vecteur de Poynting. (2)

Rép.

Le champ électrique d'une onde plane uniforme dans un milieu non magnétique s'écrit

$$\vec{E} = E_0 e^{-2z} \cos(2\pi 10^6 t - 2z) \hat{x} \quad (\text{V/m}).$$

Pour simplifier les calculs, on réécrit le champ électrique sous forme complexe

$$\begin{aligned} \vec{E} &= E_0 e^{-2z} \cos(2\pi 10^6 t - 2z) \hat{x} \\ &= \hat{x} E_0 e^{-2z} e^{j(2\pi 10^6 t - 2z)} \\ &= \hat{x} E_0 e^{j2\pi 10^6 t} e^{-2(1+j)z} \end{aligned}$$

Si on pose $jk_c = 2(1+j)$, le champ s'écrit comme:

$$\vec{E} = \hat{x} E_0 e^{j2\pi 10^6 t} e^{-jk_c z}$$

- l'expression du champ magnétique

Puisque l'onde est une onde plane, le champ magnétique est relié au champ électrique par la relation

$$-jk_c \times \vec{E} = -j\omega \vec{B}$$

Où $\vec{k}_c = jk_c \hat{z}$ où $k_c = 2(j-1)$

$$\begin{aligned} \vec{k}_c \times \vec{E} &= \omega \vec{B} \\ \frac{k_c}{\omega} \hat{z} \times \hat{x} E_0 e^{j2\pi 10^6 t} e^{-jk_c z} &= \vec{B} \end{aligned}$$

$$\vec{B} = \hat{y} \frac{2(j-1)}{\omega} E_0 e^{j2\pi 10^6 t} e^{-jk_c z}$$

Ou

$$\vec{B} = \frac{2(j-1)}{\omega} E_0 e^{-2z} \cos(2\pi 10^6 t - 2z) \hat{y}$$

- La constante complexe de propagation γ

$$\begin{aligned} \vec{E} &= E_0 e^{-2z} \cos(2\pi 10^6 t - 2z) \hat{x} \\ \rightarrow \underline{\vec{E}} &= \underline{E}_0 e^{-2z} e^{-j2z} \hat{x} \end{aligned}$$

Qui est de la forme

$$\underline{E}_0 e^{-\alpha z} e^{-j\beta z} \hat{x}$$

$$\omega = 2\pi 10^6, \alpha = 2 \text{ et } \beta = 2$$

$$k_c = \beta - j\alpha = \omega \sqrt{\mu(\epsilon' - j\epsilon'')} = 2 - 2j$$

Ou bien

$$\gamma = jk_c = \alpha + j\beta = 2 + 2j$$

- La profondeur de pénétration

$$\delta = \frac{1}{\alpha} = 0.5$$

- L'impédance d'onde complexe

On a

On vu que

$$\vec{k}_c \times \vec{E} = \omega \vec{B}$$

En module

$$k_c E = \omega B = \omega \mu_0 B$$

D'où

$$\eta_c = \frac{E}{H} = \frac{\omega \mu_0}{k_c} = \frac{2\pi 10^6 \times 4\pi 10^{-7}}{2 - 2j} = \frac{\pi \times 4\pi 10^{-1}}{1 - j}$$

En multipliant par l'expression conjuguée, on obtient:

$$\eta_c = 0.2\pi^2(1+j)\Omega = 1.97 + j1.97\Omega = 2.79e^{j45^\circ}\Omega$$

- Le vecteur de Poynting

On calcule tout d'abord :

$$\underline{\vec{H}} = \frac{\underline{\vec{B}}}{\mu_0} = \hat{y} \frac{2(j-1)}{\mu_0 \omega} E_0 e^{j2\pi 10^6 t} e^{-jk_c z}$$

$$\underline{\vec{H}}^* = \hat{y} \frac{2(1-j)}{\mu_0 \omega} E_0 e^{-2z} e^{-j(2\pi 10^6 t - 2z)}$$

Le vecteur de Poynting moyen est par définition:

$$\begin{aligned} \vec{S} &= \vec{E} \times \vec{H}^* = \hat{x} E_0 e^{-2z} e^{j(2\pi 10^6 t - 2z)} \\ &\quad \times \hat{y} \frac{2(1-j)}{\mu_0 \omega} E_0 e^{-2z} e^{-j(2\pi 10^6 t - 2z)} \end{aligned}$$

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}^* = \hat{z} E_0^2 \frac{2(1-j)}{\mu_0 \omega} e^{-4z}$$

La puissance moyenne transportée par l'onde est donc:

$$\langle \vec{S} \rangle = \frac{1}{2} \text{Re}\{\vec{E} \times \vec{H}^*\} = \hat{z} E_0^2 \frac{2}{\mu_0 \omega} e^{-4z}$$

EXERCICE N°3(4pts)

Une mesure de champ électromagnétique a été effectuée dans un appartement situé à proximité d'un émetteur radiofréquence. La mesure est effectuée à l'aide d'un mesureur de champ électrique. La mesure indique un champ électrique d'amplitude crête de 10 V/m.

- Déterminez la densité de puissance crête et moyenne transportée par l'onde électromagnétique. (2)

- Les recommandations européennes d'exposition du public aux champs électromagnétiques exigent que les personnes ne soient pas soumises à une densité de puissance crête $> 2 \text{ W/m}^2$. Que concluez-vous de cette mesure ? (2)

Rép.

- On suppose un régime sinusoïdal. La puissance crête transportée par l'énergie électromagnétique est de :

$$P_{\max} = |E| \times |H|$$

La puissance moyenne de

$$P_{\text{moy}} = 1/2 \times |E| \times |H|.$$

En supposant que l'onde est plane (mode TEM), ce qui est vrai à une distance suffisamment importante de l'émetteur radiofréquence (condition de champ lointain), les champs électrique et magnétique de l'onde sont en phase et reliés par l'impédance d'onde $\eta = 377$ dans l'air ou dans le vide :

$$\frac{|E|}{|H|} = \eta$$

La puissance transportée par l'onde mesurée est de :

$$P_{\max} = |E| \times |H| = \frac{|E|^2}{\eta} = \frac{100}{377} = 265 \text{ mW/m}^2$$

$$P_{\text{moy}} = \frac{1}{2} \times |E| \times |H| = \frac{1}{2} P_{\max} = 133 \text{ mW/m}^2$$

ii. La puissance crête transportée par l'onde est environ 10 fois plus faible que la limite prévue par la

recommandation d'exposition du public. A priori, il n'y a pas de problèmes légaux liés à l'exposition du public et donc pas de modifications à apporter par le propriétaire de l'émetteur (hormis si le principe de précaution est appliqué).

Bon travail