

ELECTROMAGNETISME

EXAMEN JUIN 2010 2<sup>ème</sup> session (Durée 2 h)

I. Questions de cours : Les Equations de Maxwell

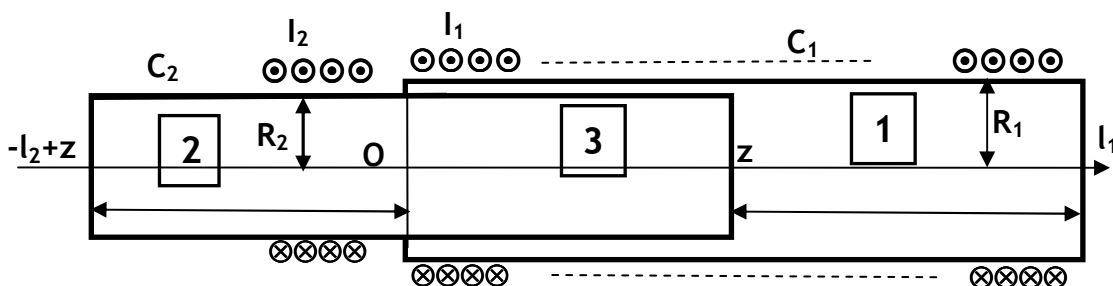
1. Donner les quatre équations locales de Maxwell en présence des sources et en régime fortement variable.
2. Quelle(s) équation(s) sont modifiée(s) en absence des sources ? Donner les équations modifiées
3. Quelle approximation est utilisée dans le cas des régimes variant lentement dans le temps (ARQS) ?
4. Donner les formes intégrales des équations en régime stationnaire.

I. Inductance mutuelle de deux solénoïdes couplés. Solénoïde plongeur

On considère un solénoïde  $C_1$  d'axe  $z'z$  de longueur  $l_1$  et de rayon  $R_1$ , comportant  $n_1$  spires par unité de longueur. Ses dimensions ( $l_1 \gg R_1$ ) sont telles que l'on peut utiliser l'approximation du solénoïde infini. Le solénoïde est parcouru par un courant stationnaire d'intensité  $I_1 > 0$ . Le champ magnétique  $B_1$ , à l'intérieur du solénoïde  $C_1$  est uniforme et a pour expression :  $B_1 = \mu_0 n_1 I_1 e_z$ . On admettra que  $B_1$  est nul en tout point extérieur à  $C_1$ .

1. Calculer le flux propre  $\Phi_1$  du solénoïde  $C_1$  et en déduire le coefficient d'inductance propre  $L_1$  de  $C_1$ .

Un second solénoïde  $C_2$ , de même axe  $z'z$  et de longueur  $l_2$  ( $l_2 \gg R_2$ ) et de rayon  $R_2$  légèrement inférieur à  $R_1$  (on admettra que  $R_1 \approx R_2 \approx R$ ), est emboîté et peut coulisser sans frottement à l'intérieur du solénoïde  $C_1$ .  $C_2$  comporte  $n_2$  spires par unité de longueur parcourues courant stationnaire d'intensité  $I_2$  de même sens que  $I_1$ . L'origine  $O$  de l'axe  $z'z$  est choisie sur la face gauche de  $C_1$  ; la face droite de  $C_2$  est repérée par son abscisse  $z$  ( $z > 0$ ). Les longueurs  $l_1$  et  $l_2$  sont suffisamment grandes pour pouvoir négliger les effets d'extrémités. On appellera  $L_2$  le coefficient d'inductance propre de  $C_2$ .



2. Etablir l'expression du coefficient d'inductance mutuelle  $M$  des deux solénoïdes coaxiaux en fonction de  $n_1$ ,  $n_2$ ,  $R$ ,  $\mu_0$  et de la longueur de pénétration  $z$  de  $C_2$  dans  $C_1$ .

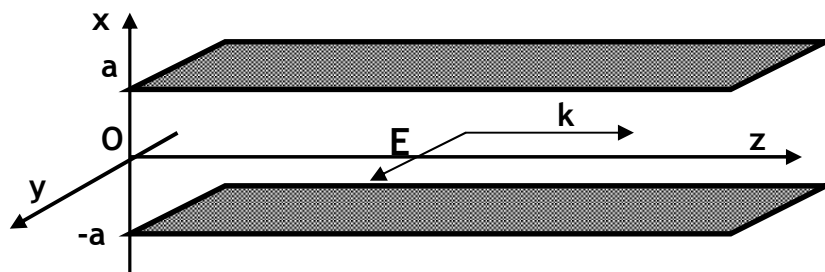
3. Calculer le coefficient de couplage des deux circuits  $K = \frac{|M|}{\sqrt{L_1 L_2}}$ . Dans quel intervalle

ce coefficient peut-il varier ? Celui-ci dépend-il des valeurs respectives de  $l_1$  et  $l_2$  ?

4. Donner les expressions du champ magnétique  $\mathbf{B}$  dans les régions  $[z, l_1] \equiv [1]$ ,  $[-l_2+z, 0] \equiv [2]$  et  $[0, z] \equiv [3]$  lorsque les deux solénoïdes coaxiaux ont en commun une longueur  $z$ . Calculer alors l'énergie magnétique  $\xi_m$  du système  $\{C_1, C_2\}$  à partir de la densité volumique d'énergie magnétique  $e_m$ . En déduire l'expression de l'énergie d'interaction magnétique mutuelle  $\xi_{mM}$  entre  $C_1$  et  $C_2$ . Vérifier alors l'expression de  $M$  établie à la question 2.

## II. Propagation guidée d'une onde électromagnétique

On considère deux plans infinis parfaitement conducteurs, parallèles en  $x=\pm a$ . Une onde électromagnétique de fréquence  $\omega$  et de vecteur d'onde  $\mathbf{k}$  se propage dans le vide dans la direction  $Oz$  parallèle à ces plans. Le champ électrique  $\mathbf{E}$  associé à cette onde est transverse et a pour expression :  $\underline{\mathbf{E}} = E_0 \cos(\pi x/2a) \exp[i(kz-\omega t)] \mathbf{e}_y$ , ( $E_x=E_z=0$ ). (On rappelle qu'en régime variable, le champ électromagnétique est nul à l'intérieur de ces conducteurs, les charges et courants sont surfaciques).



1. Déterminer à l'aide de la relation de Maxwell-Faraday les composantes du champ magnétique  $\mathbf{B}$  de l'onde électromagnétique. Peut-on dire ici que l'onde est transversale ?

2. Vérifier que  $\mathbf{B}$  est à flux conservatif.

3. Vérifier que  $\mathbf{B}$  vérifie les relations de passage en  $x=a$  et  $x=-a$ .

4. Montrer à l'aide de la relation de Maxwell-Ampère que la relation de dispersion, liant  $k$  et  $\omega$ , s'écrit :  $k^2 = (\omega^2/c^2) - (\pi/2a)^2$ .

5. Ecrire l'expression de  $\mathbf{E}$  pour une fréquence  $\omega$  inférieure à la fréquence de coupure  $\omega_c = (\pi c/2a)$  (On considèrera alors que  $k$  est un nombre complexe imaginaire pur). Pourquoi l'onde électromagnétique ne peut pas se propager pour  $\omega < \omega_c$  ?

On se place dans les conditions où l'onde électromagnétique peut se propager entre les deux plans conducteurs ( $\omega > \omega_c$  et  $k$  est réel).

6. Définir la vitesse de groupe  $v_g$  et la vitesse de phase  $v_\phi$  de l'onde électromagnétique.

7. Déterminer les composantes du vecteur de Poynting  $\mathbf{R}$  associé à l'onde électromagnétique.

Calculer la valeur moyenne dans le temps  $\langle \mathbf{R} \rangle_t$ . Calculer la valeur moyenne dans le temps de la puissance électromagnétique  $\langle P \rangle_t$ .

Calculer la valeur moyenne dans le temps de la densité volumique d'énergie électromagnétique  $\langle e_m \rangle_t$ . Calculer le rapport  $\langle P \rangle_t / \langle e_m \rangle_t$  (On déterminera la dimension de ce rapport). En déduire la vitesse de propagation  $v_{em}$  de l'énergie électromagnétique. Montrer que cette vitesse est la vitesse de groupe  $v_g$ .

Rappel : Opérateurs divergence et rotationnel en coordonnées cartésiennes (x, y, z) pour un vecteur  $\mathbf{F}$ :

$$\text{div } \vec{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$$

$$\vec{\text{rot}} \vec{F} = \left( \frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \vec{e}_x + \left( \frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) \vec{e}_y + \left( \frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \vec{e}_z$$