ELECTROMAGNETISME

EXAMEN TERMINAL Deuxième session

Durée: 2 h

I. Cours

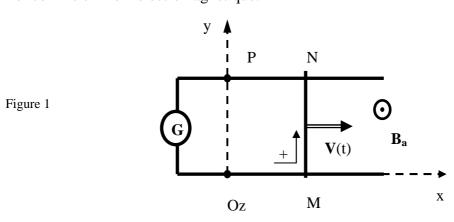
- 1. Relation de Maxwell-Faraday : formes locale et intégrale.
- 2. Définir le vecteur de Poynting.

II. Barreau glissant sur des rails

Un barreau conducteur MN, placé perpendiculairement à deux longs rails conducteurs, parallèles et distants de L, peut glisser sans frottements sur ceux-ci. L'ensemble est plongé dans un champ magnétique uniforme et stationnaire $\mathbf{B_a} = B\mathbf{e_z}$ (B > 0), perpendiculaire au plan des rails (voir figure 1). Les extrémités O et P des rails sont connectées à un galvanomètre G de résistance R. On négligera la résistance des rails et du barreau devant R, ainsi que le phénomène d'auto-induction devant celui d'induction dû à $\mathbf{B_a}$.

A l'instant t=0, on communique au barreau occupant la position initiale $\mathbf{v}(0)=0$ une vitesse initiale $\mathbf{v}(0)=\mathbf{v}_0\mathbf{e}_x$ ($\mathbf{v}_0>0$).

- 1- Calculer le champ électromoteur à l'instant t en un point du barreau animé de la vitesse $\mathbf{v}(t)$.
- 2- En déduire l'expression de la f.é.m. e(t) induite à l'instant t dans le circuit fermé comprenant le barreau mobile.
- 3- Retrouver ce résultat à partir du flux coupé, puis de la loi intégrale de Maxwell-Faraday.
- 4- Proposer un schéma électrique équivalent au circuit. En déduire l'expression de l'intensité i(t) du courant induit dans le circuit, comptée algébriquement selon le sens indiqué sur la figure. Montrer que le sens de circulation du courant est conforme à la loi de Lenz.
- 5- Calculer la force de Laplace agissant sur le barreau et montrer qu'elle agit sur ce dernier comme un frein électromagnétique.



III. Effet de peau à la surface d'un bon conducteur

On considère un conducteur qui occupe l'espace z>0 d'un référentiel Oxyz et qui est défini par ϵ_0 , μ_0 et sa conductivité γ . On étudie les conditions d'existence d'un champ électromagnétique sinusoïdal de pulsation ω tel que :

 $\underline{\mathbf{E}} = \underline{\mathbf{E}}(z) \exp(i\omega t)$ et $\underline{\mathbf{B}} = \underline{\mathbf{B}}(z) \exp(i\omega t)$ où $\underline{\mathbf{E}}(z)$ et $\underline{\mathbf{B}}(z)$ ont des composantes complexes. On admet que $\gamma >> \epsilon_0$ ω .

- 1. Vérifier que les équations de Maxwell en représentation complexe peuvent s'écrire :
 - (1) $\operatorname{rot} \underline{\mathbf{E}}(\mathbf{z}) = -i \ \omega \ \underline{\mathbf{B}}(\mathbf{z})$
 - (2) **div** $\underline{\mathbf{E}}(\mathbf{z}) = 0$
 - (3) $\operatorname{div} \mathbf{\underline{B}}(z) = 0$
 - (4) **rot** $\underline{\mathbf{B}}(z) = \mu_0 (\gamma + i \epsilon_0 \omega) \underline{\mathbf{E}}(z)$

Etablir les équations différentielles vérifiées par $\underline{\mathbf{E}}(z)$ et $\underline{\mathbf{B}}(z)$. On posera $\delta = (2/\,\mu_0\,\omega\,\gamma)^{1/2}$. On remarquera que $\underline{\mathbf{B}}(z)$ s'élimine entre (1) et (4) en utilisant l'identité :

rot (rot (
$$\underline{\mathbf{E}}(z)$$
) = grad (div $\underline{\mathbf{E}}(z)$) – Δ ($\underline{\mathbf{E}}(z)$).

- 2. Quelle est la solution pour $\underline{\mathbf{B}}(z)$ en admettant que le champ magnétique doit rester fini dans tout l'espace.
- 3. On admet maintenant que $\underline{\mathbf{B}}$ est porté par Oy: $\underline{\mathbf{B}} = \underline{B}(z)$ \mathbf{e}_y exp(i ω t). Donner l'expression de $\underline{\mathbf{B}}$ en fonction de ω , t, z, δ , \mathbf{e}_y et $\underline{B}(0)$, puis l'expression de $\underline{\mathbf{B}}$ en notation réelle.
- 4. Exprimer le champ électrique $\underline{\mathbf{E}}$ en fonction de $\underline{\mathbf{B}}(0)$, z, γ , et δ . Donner l'expression de \mathbf{E} en notation réelle.
- 5. On considère un cylindre d'axe Oz. On appelle S la section du cylindre appartenant au plan xOy. Calculer la valeur moyenne du flux du vecteur de Poynting à travers S en fonction de δ , γ , Σ , μ_0 et $1 \, B(0) 1^2$. Que représente cette quantité ?