

Exercice 01 : (Questions de cours) (8.5pts)

- 1- Régime stationnaire (RS) **0.25pts**
- Régime Quasi stationnaire (RQS) **0.25pts**
- Régime variable (RV) **0.25pts**

2- La surface équipotentielle est une surface où le potentiel est constant et partout le même. Exemples : charge ponctuelle q , surface d'une sphère, surface latérale d'un cylindre de révolution. **0.5pts** **0.25pts** **0.25pts**

3- $E_r=0$ **0.25pts**

Exemple : Dès qu'on applique un champ E sur un conducteur cylindrique placé entre 2 armatures métalliques planes soumises à une tension U , les électrons se déplacent sous l'action de ce champ, il en résulte une nouvelle distribution de charges qui donne naissance à un champ interne qui annule le champ appliqué.

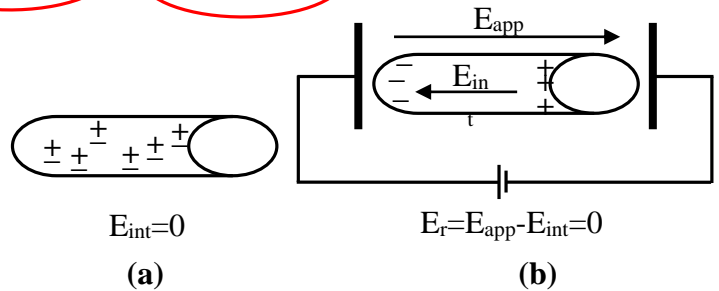


Fig. (a) En absence du champ électrique ; **(b)** En présence d'un champ électrique appliqué.

Illustration en montrant la distribution des charges + Titre **0.75pts**

4- Pour n électrons dans le conducteur, on aura n forces de Lorentz où leur résultante représente la force électromagnétique de Laplace. **0.25pts**

5- Dans le RQS :

$$E = -grad V - \frac{\partial A}{\partial t}$$

0.25pts

6- Formes différentielles des équations de Maxwell et significations :

- 1- Equation de Maxwell-Gauss (MG) : $div E = \frac{\rho}{\epsilon}$; signifie que c'est la charge électrique qui est à l'origine (source) du champ électrique. **0.25pts** **0.25pts**
- 2- Equation de Maxwell-flux magnétique ($M\Phi$) : $div B = 0$; signifie qu'il n'existe pas de "charge magnétique" dans la nature. **0.25pts**
- 3- Equation de Maxwell-Faraday (MF) : $rot E = -\frac{\partial B}{\partial t}$; signifie qu'un champ magnétique variable ($\frac{\partial B}{\partial t}$) crée un champ électrique variable E . **0.25pts** **0.25pts**
- 4- Equation de Maxwell-Ampère (MA) : $rot H = J + \epsilon \frac{\partial E}{\partial t}$; signifie qu'un champ électrique variable ($\frac{\partial E}{\partial t}$) crée au même titre qu'un courant (J) un champ magnétique variable H . **0.25pts**

7- La loi d'Ohm généralisée est : $U=RI$. Tel que : $U = \int E dl$; $R = \int \frac{\rho}{S} dl$ et $I = \int J dS$. avec : ρ est la résistivité électrique du conducteur en $[\Omega m]$. En substituant ces 3 intégrales dans la loi généralisée on obtient : $\int E dl = \int \frac{\rho}{S} dl \int J dS \Leftrightarrow E = \rho J \Rightarrow J = \frac{1}{\rho} E$; Tel que $\frac{1}{\rho} = \sigma$ (la conductivité) **0.75pts**

électrique du conducteur en $[Q^{-1} m^{-1}]$. On obtient donc la formule de la loi d'Ohm localisée :

$$J = \sigma E [A/m^2]$$

0.25pts

8- $\frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial z^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2}$ 0.25pt

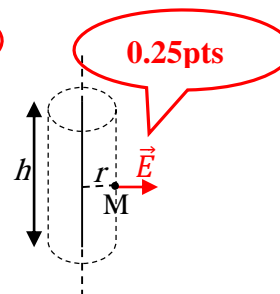
9- Caractéristiques d'une onde plane :

- 1- Onde transverse. 0.25pts
- 2- Impédance caractéristique. 0.25pts
- 3- Perpendicularité de \vec{E} et \vec{H} . 0.25pts
- 4- Direction de propagation. 0.25pts

Exercice 02 : (4.5pts)

1) En appliquant le théorème de Gauss :

$\Phi_e = \oint E \cdot dS = E \cdot 2\pi r h$; Ainsi : $\Phi_e = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{\rho h}{\epsilon_0}$; on aura donc : $E \cdot 2\pi r h = \frac{\rho h}{\epsilon_0}$
 $\Rightarrow E = \frac{\rho}{2\pi \epsilon_0 r}$



2) Selon la relation entre E et V :

$E = -grad V \Leftrightarrow E = -\frac{\partial V}{\partial r} \Rightarrow \partial V = -E \cdot \partial r \Rightarrow V = \int -E \cdot \partial r = -\frac{\rho}{2\pi \epsilon_0} \int \frac{1}{r} \partial r$
 $\Rightarrow V = -\frac{\rho}{2\pi \epsilon_0} \ln r + cst$

Exercice 03 : (9pts)

1- $\begin{cases} \vec{E}(z, t) = E_0 \cos(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i} = \vec{E}_x \\ \vec{B}(z, t) = B_0 \cos(kz - \omega t + \phi_0) \vec{j} = \vec{B}_y \end{cases}$

La surface d'onde plane est constituée de l'ensemble des points ayant la même valeur de ξ , et par conséquent la même valeur de la phase φ , donc les modules E et H de l'onde ainsi que la phase φ sont constants; On peut donc écrire :

$\varphi = kz - \omega t + \phi_0 = Cte$; La dérivée est donc :

$d\varphi = d(kz - \omega t + \phi_0) = d(Cte) \Rightarrow kdz - \omega dt = 0 \Rightarrow kdz = \omega dt$
 $\Rightarrow \frac{dz}{dt} = v = \frac{\omega}{k}$

2- Les équations de Maxwell pour le vide sont écrites par :

$\begin{cases} MG: div E = 0 \\ M\phi: div B = 0 \\ MF: rot E = -\frac{\partial B}{\partial t} \\ MA: rot B = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E}{\partial t} \end{cases}$

En utilisant les expressions données pour \vec{E} et \vec{B} , on peut vérifier ces équations :

MG : $div E = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = 0$ (car on a que la composante E_x qui ne peut être dérivée que par rapport à z). 0.5pts

M ϕ : $div B = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = 0$ (car on a que la composante B_y qui ne peut être dérivée que par rapport à z). 0.5pt

$$\text{MF : rot } E = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_x & 0 & 0 \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial E_x}{\partial z} \right) \vec{j} = -E_0 k \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{j} \quad \text{0.5pts}$$

0.25pts

0.25pts

$$-\frac{\partial B}{\partial t} = -B_0 \omega \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{j}; \text{ Tel que : } \omega = kv \text{ on obtient donc :}$$

$$-\frac{\partial B}{\partial t} = -(B_0 v) k \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{j} \quad \text{0.25pts}$$

0.25pts

$$\text{Supposant que } B_0 v = E_0 \text{ on obtient finalement : } -\frac{\partial B}{\partial t} = -E_0 k \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{j}$$

0.25pts

Comparant les deux expressions, on voit qu'elles sont égales.

$$\text{MA : rot } B = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & B_x & 0 \end{vmatrix} = -\left(\frac{\partial B_x}{\partial z} \right) \vec{i} = B_0 k \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i} \quad \text{0.5pts}$$

0.25pt

0.5pts

$$\varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E}{\partial t} = \varepsilon_0 \mu_0 E_0 \omega \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i}; \text{ Tel que } \varepsilon_0 \mu_0 = \frac{1}{v^2} = \frac{k^2}{\omega^2} \text{ on obtient donc :}$$

$$\varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E}{\partial t} = \frac{k^2}{\omega^2} E_0 \omega \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i} = \frac{k^2}{\omega} E_0 \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i} = \frac{k}{\omega} k E_0 \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i}; \text{ Tel que } \frac{k}{\omega} = \frac{1}{v} \text{ on obtient donc :} \quad \text{0.5pts}$$

0.25pt

$$\varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E}{\partial t} = \left(\frac{E_0}{v} \right) k \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i}; \text{ Et comme on a déjà supposé que } B_0 v = E_0 \text{ ceci}$$

0.25pts

$$\text{implique que } \frac{E_0}{v} = B_0 \text{ on obtient finalement : } \varepsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E}{\partial t} = B_0 k \sin(kz - \omega t + \phi_0) \vec{i} \quad \text{0.25pt}$$

0.25pt

Comparant les deux expressions, on voit qu'elles sont égales.

3- La densité d'énergie magnétique W_m pour une onde électromagnétique dans le vide est :

$$W_m = \frac{1}{2} \mu_0 H^2 = \frac{B^2}{2\mu_0} = \frac{B_0^2}{2\mu_0} \cos^2(kz - \omega t + \phi_0) \quad \text{0.5pts}$$

0.25pts

Cela représente la densité d'énergie magnétique associée à l'onde électromagnétique dans le vide.