

Corrigé des exercices

Réponse aux questions

1- L'équation de conservation de l'électricité est donnée par:

$$\operatorname{div}(\vec{J}) + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

2- La polarisation d'une onde radioélectrique est le plan dans lequel varie le champ électrique qui la compose.

3- Le système d'équations de *Maxwell* dans le cas d'un milieu parfaitement diélectrique:

$$\begin{cases} \operatorname{rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \operatorname{rot}(\vec{H}) = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \\ \operatorname{div}(\vec{D}) = 0 \\ \operatorname{div}(\vec{B}) = 0 \end{cases}$$

Le système d'équations de *Maxwell* seul ne suffit pas pour résoudre tout problème d'électromagnétisme. Il faut ajouter les conditions initiales et les conditions aux limites.

4- Expression des champs \vec{D} et \vec{H} en fonction des potentiels vecteur \vec{A} et scalaire V :

$$\vec{D} = -\epsilon \cdot \operatorname{grad}(V) - \epsilon \cdot \frac{\partial \vec{A}}{\partial t}$$

$$\vec{H} = \frac{1}{\mu} \cdot \operatorname{rot}(\vec{A})$$

5- L'expression mathématique du vecteur de Poynting est:

$$\vec{P} = \vec{E} \wedge \vec{H}$$

Le vecteur de Poynting permet de calculer le flux de puissance par unité de surface transportée par l'onde électromagnétique.

6- Aux grandes distances l'expression du champ électrique pour un doublet vertical

$$E(\theta) = -\frac{j60\pi}{\lambda r} \cdot i \cdot dl \cdot \sin(\theta) \cdot e^{-j\beta r}$$

Solution des exercices

Exercice 1

Pour un milieu donné, on a:

$$\begin{cases} \text{rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \text{rot}(\vec{B}) = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \\ \text{div}(\vec{E}) = 0 \\ \text{div}(\vec{B}) = 0 \end{cases}$$

Or: $\frac{\partial E_x}{\partial x} = \frac{\partial E_y}{\partial y} = 0$

$$\text{div} \vec{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = 0$$

D'où: $\frac{\partial E_z}{\partial z} = 0$ (1)

D'autre part:

$$\text{rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\text{div} \vec{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = 0$$

$$\frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} = \frac{\partial B_x}{\partial t}$$

$$\left[\begin{aligned} \frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} &= -\frac{\partial B_x}{\partial t} \\ \frac{\partial E_x}{\partial z} - \frac{\partial E_z}{\partial x} &= -\frac{\partial B_y}{\partial t} \\ \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} &= -\frac{\partial B_z}{\partial t} \end{aligned} \right.$$

$$\frac{\partial E_x}{\partial z} - \frac{\partial E_z}{\partial x} = -\frac{\partial B_y}{\partial t}$$

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} = -\frac{\partial B_z}{\partial t}$$

D'où:

$$\frac{\partial E_y}{\partial z} = \frac{\partial B_x}{\partial t} \quad (2)$$

$$\frac{\partial E_x}{\partial z} = -\frac{\partial B_y}{\partial t} \quad (3)$$

$$\frac{\partial B_z}{\partial t} = 0 \quad (4)$$

Avec $\text{div} \vec{B} = 0$, on obtient:

$$\text{div} \vec{B} = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = 0 \quad \text{et} \quad \frac{\partial B_z}{\partial z} = 0 \quad (5)$$

Avec $\text{rot}(\vec{B}) = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$, on obtient:

$$\left[\begin{aligned} \frac{\partial B_z}{\partial y} - \frac{\partial B_y}{\partial z} &= \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_x}{\partial t} \\ \frac{\partial B_x}{\partial z} - \frac{\partial B_z}{\partial x} &= \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_y}{\partial t} \\ \frac{\partial B_y}{\partial x} - \frac{\partial B_x}{\partial y} &= \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_z}{\partial t} \end{aligned} \right.$$

$$\frac{\partial B_x}{\partial z} - \frac{\partial B_z}{\partial x} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_y}{\partial t}$$

$$\frac{\partial B_y}{\partial x} - \frac{\partial B_x}{\partial y} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_z}{\partial t}$$

d'où:

$$\frac{\partial B_y}{\partial z} = -\epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_x}{\partial t} \quad (6)$$

$$\frac{\partial B_x}{\partial z} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial E_y}{\partial t} \quad (7)$$

$$\frac{\partial E_z}{\partial t} = 0 \quad (8)$$

(1) et (8) $\rightarrow E_z$ est indépendante de z et $t \rightarrow E_z$ est constante

(4) et (5) $\rightarrow B_z$ est indépendante de z et $t \rightarrow B_z$ est constante

On peut donc choisir $E_z=0$ et $B_z=0$

Exercice 2

Pour la surface fermée, on choisit une sphère de rayon r . Pour trouver la puissance totale rayonnée, la composante radiale de la densité de puissance est intégrée à travers toute la surface.

$$W_r = \iint_S \vec{P} \cdot d\vec{S} = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \left(\frac{A_o \cdot \sin(\theta)}{r^2} \right) r^2 \cdot \sin(\theta) \cdot d\theta \cdot d\varphi = \pi^2 \cdot A_o$$

$$2. W_r = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi U(\theta, \varphi) \cdot d\Omega = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi U(\theta, \varphi) \cdot \sin(\theta) \cdot d\theta \cdot d\varphi$$

$$\text{Or : } U(\theta, \varphi) = \vec{P} \cdot \vec{r} = \frac{A_o \cdot \sin(\theta)}{r^2} \cdot r^2 = A_o \cdot \sin(\theta)$$

Donc :

$$W_r = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi U(\theta, \varphi) \cdot d\Omega = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi U(\theta, \varphi) \cdot \sin(\theta) \cdot d\theta \cdot d\varphi = A_o \cdot \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \sin^2(\theta) \cdot d\theta \cdot d\varphi = \pi^2 \cdot A_o$$

Exercice 3

On a :

$$U = A_o \cdot \sin(\theta)$$

Le maximum de rayonnement est obtenu pour $\theta = \pi/2$. Ainsi, $U_{\max} = A_o$.

D'autre part, nous avons déjà calculé :

$$W_r = \pi^2 \cdot A_o$$

On obtient:

$$D_{\max} = \frac{U_{\max}}{U_I} = \frac{U_{\max}}{\frac{W_r}{4\pi}} = \frac{4}{\pi} = 1.27$$

Exercice 4

L'intensité de rayonnement est donnée par :

$$U = r^2 \cdot P_r = A_o \cdot \sin^2(\theta)$$

Le maximum de rayonnement est selon la direction $\theta = \pi/2$. Ainsi, $U_{\max} = A_o$. La puissance totale rayonnée est donnée par :

$$W_r = \int_0^\pi \int_0^{2\pi} U(\theta, \varphi).d\Omega = A_o \cdot \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \sin^2(\theta). \sin(\theta) d\theta. d\varphi = A_o \cdot \left(\frac{8\pi}{3} \right)$$

La directivité est donnée par :

$$D_{\max} = \frac{U_{\max}}{U_I} = \frac{4\pi.U_{\max}}{W_r} = \frac{4\pi A_o}{\frac{8\pi}{3} \cdot (A_o)} = \frac{3}{2}$$

Exercice 5

Soit un doublet vertical isolé dans l'espace et dont la longueur est demi - onde. Sa fonction

caractéristique est : $F(\theta) = \frac{\cos(\frac{\pi}{2} \cdot \cos \theta)}{\sin \theta}$.

A- Calculons son gain absolu G_o suivant les directions : $\theta = 0, 10, 20, 30, 40, 50^\circ$ sachant

que : $G_o = 120 \cdot \frac{F^2(\theta)}{R_r}$ et $R_r = \frac{80\pi^2}{\lambda^2} \cdot dl^2$

$$R_r = \frac{80\pi^2}{\lambda^2} \cdot dl^2 = \frac{80\pi^2}{\lambda^2} \cdot \frac{\lambda^2}{2^2} = 20 \cdot \pi^2 \approx 197.2 \Omega$$

$\theta(^{\circ})$	0	10	20	30	40	50
$F(\theta)$	0	0.1374	0.2765	0.4178	0.5589	0.6946
G_o	0	0.0115	0.0465	0.1062	0.1901	0.2936

B- Traçons son diagramme de rayonnement pour les mêmes angles

Exercice 6

Ce gain est calculé selon la direction θ suivante :

On sait que : $G_o = \frac{E_{\text{eff}}^2(\theta) \cdot r^2}{30 \cdot W_r}$, $E_{\text{eff}}(\theta) = \frac{120\pi}{\lambda r} \cdot I_{\text{eff}} \cdot dl \cdot \sin(\theta)$ et $W_r = \frac{160\pi^2}{\lambda^2} \cdot I_{\text{eff}}^2 \cdot dl^2$

$$\text{D'où : } G_o = \frac{\frac{14400\pi^2}{(\lambda r)^2} \cdot I_{eff}^2 \cdot dl^2 \cdot \sin^2(\theta) \cdot r^2}{30 \cdot \frac{160\pi^2}{\lambda^2} \cdot I_{eff}^2 \cdot dl_r^2} = \frac{144}{48} \cdot \sin^2(\theta) \approx 3 \cdot \sin^2(\theta)$$

$$\sin^2(\theta) = \frac{0.75}{3} = 0.25 \quad \Rightarrow \quad \sin(\theta) = \pm 0.5 \quad \Rightarrow \quad \theta = \pm 30^\circ$$