

Chapitre 4.

Rayonnement des

antennes élémentaires

Antennes et Lignes de transmissions



Dr. Mounir AMIR

Table des matières



I -

Rayonnement du doublet électrique (Calcul du champ électromagnétique, Surface caractéristique, Puissance rayonnée, Hauteur équivalente, Résistance de rayonnement).

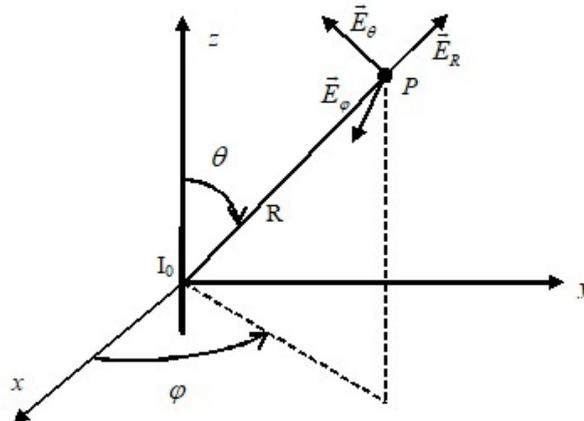
	3
1. Rayonnement du doublet électrique	3
2. Calcul du champ électromagnétique:	4
2.1. les composantes de $\text{rot}(A)$	4
3. Champ électromagnétique au voisinage du doublet ($R \ll \lambda$)	5
4. Champ électromagnétique loin du doublet ($R \gg \lambda$)	5
5. surface caractéristique du doublet ou diagramme de rayonnement	6
6. Puissance rayonnée	6
7. Hauteur équivalente du doublet	6
8. Résistance de rayonnement	7

Rayonnement du doublet électrique (Calcul du champ électromagnétique, Surface caractéristique, Puissance rayonnée, Hauteur équivalente, Résistance de rayonnement).

I

1. Rayonnement du doublet électrique

Un doublet électrique est un conducteur de longueur (dl) beaucoup plus petite que la longueur d'onde λ . parcourue par un courant I , ce courant est supposé sinusoïdale tel que: $I = I_0 e^{i\omega t}$



2. Calcul du champ électromagnétique:

$$\vec{E} = -\vec{\text{grad}}V - \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \quad (1)$$

$$\vec{H} = \frac{1}{r} \text{rot} \vec{A} \quad (2)$$

avec :

$$\vec{A} = \frac{\mu}{4\pi} \iiint \frac{I \left(t - \frac{R}{C} \right)}{R} d\eta$$

\vec{I} est un scalaire et constant suivant z

$$\rightarrow \vec{A} = \frac{\mu}{4\pi} \int \frac{I(t - R/C)}{R} dz = \frac{\mu}{4\pi} \frac{I(t - R/c)}{R} dl$$

$$\rightarrow \vec{A} = \frac{\mu dl}{4\pi R} I e^{-i\omega \frac{R}{C}}$$

On a également $\text{div} \vec{A} + \varepsilon\mu \frac{\partial V}{\partial t} = 0$ (le potentiel suit le courant donc) $V = V_0 e^{i\omega t}$

$$\Rightarrow \text{div} \vec{A} + i\omega\varepsilon\mu V = 0 \Rightarrow V = \frac{-1}{i\omega\varepsilon\mu} \text{div} \vec{A}$$

A est suivant $\vec{\partial z}$

$$\Rightarrow \text{div} \vec{A} = \frac{\partial A}{\partial z} = \frac{\partial A}{\partial R} \times \frac{\partial R}{\partial z} = \frac{\partial A}{\partial R} \cos \theta$$

$$\Rightarrow V = \frac{1}{4\pi\varepsilon} \frac{I}{i\omega} dl \cos \theta \left[\frac{1}{R^2} + i \frac{\omega}{RC} \right] e^{-i\omega \frac{R}{C}}$$

En coordonnées sphériques, les composantes du gradient V selon R, θ et φ s'écrivent :

$$\frac{\partial V}{\partial R}, \frac{1}{R} \frac{\partial V}{\partial \theta}, \frac{1}{R \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \varphi}$$

$$\vec{A} \begin{cases} A_r = A \cos \theta \\ A_\theta = A \sin \theta \\ A_\varphi = 0 \end{cases}$$

2.1. les composantes de rot(A)

$$\text{rot} \vec{A} = \frac{1}{R^2 \sin \theta} \begin{vmatrix} \vec{e}_R & R \vec{e}_\theta & R \sin \theta \vec{e}_\varphi \\ \frac{\partial}{\partial R} & \frac{\partial}{\partial \theta} & \frac{\partial}{\partial \varphi} \\ A_R & R A_\theta & R \sin \theta A_\varphi \end{vmatrix}$$

On va obtenir

$$(\text{rot}\vec{A})_R = \frac{1}{R \sin \theta} \left[\frac{\partial A_\varphi \sin \theta}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial \varphi} \right] \quad (1)$$

$$(\text{rot}\vec{A})_\theta = \frac{1}{R} \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial A_R}{\partial \varphi} - \frac{\partial (A_\varphi R)}{\partial R} \right] \quad (2)$$

$$(\text{rot}\vec{A})_\varphi = \frac{1}{R} \left[\frac{\partial R A_\theta}{\partial R} - \frac{\partial A_R}{\partial \theta} \right] \quad (3)$$

Après calcul on aura:

et

3. Champ électromagnétique au voisinage du doublet ($R \ll \lambda$)

Les composantes des champs électrique et magnétique dans le cas d'un champ proche sont :

$$E_R = \frac{Idl}{2\pi\epsilon_0\omega R^3} \cos \theta \quad (1)$$

$$E_\theta = \frac{Idl}{4\pi\epsilon_0\omega R^3} \sin \theta \quad (2)$$

$$E_\varphi = 0 \quad (3)$$

$$H_R = 0 \quad (1)$$

$$H_\theta = 0 \quad (2)$$

$$H_\varphi = \frac{Idl}{4\pi R^2} \sin \theta \quad (3)$$

4. Champ électromagnétique loin du doublet ($R \gg \lambda$)

on peut considérer que $\frac{1}{R^2} = \frac{1}{R^3} = 0$ alors:

Les composantes des champs électrique et magnétique dans le cas d'un champ lointain sont :

$$E_R = 0 \quad (1)$$

$$E_\theta = i \frac{Idl}{2\epsilon_0 c \lambda R} \sin \theta \quad (2)$$

$$E_\varphi = 0 \quad (3)$$

$$H_R = 0 \quad (1)$$

$$H_\theta = 0 \quad (2)$$

$$H_\varphi = i \frac{Idl}{2\lambda R} \sin \theta \quad (3)$$

Donc:

$$\vec{E} = E_\theta \vec{e}_\theta \quad (1)$$

$$\vec{H} = H_\varphi \vec{e}_\varphi \quad (2)$$

$$\Rightarrow \vec{E} \perp \vec{H}$$

\vec{E} et \vec{H} sont perpendiculaire à \vec{e}_R

C'est la caractéristique d'une onde plane.

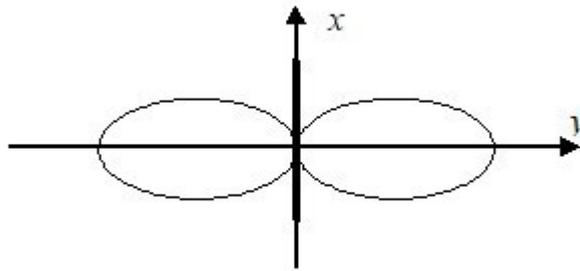
5. surface caractéristique du doublet ou diagramme de rayonnement

$$F(\theta) = \frac{|E|}{|E_{\max}|} \text{ ou } F(\theta) = \frac{|H|}{|H_{\max}|} \quad (1)$$

$$F(\theta) = \frac{|E_{\theta}|}{|E_{\theta \max}|} = \sin \theta \quad (2)$$

$\theta = \frac{\pi}{2}$

$F(\theta) = \sin \theta$ représente la surface caractéristique du doublet ou diagramme de rayonnement.



6. Puissance rayonnée

La puissance rayonnée est définie par :

$$|P| = \left| \vec{E} \wedge \vec{H}^* \right| = |E_{\theta}| \cdot |H_{\varphi}| \quad (1)$$

$$|P| = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} \frac{I^2 dl^2 \sin^2 \theta}{2R^2 \lambda^2} \quad (2)$$

$$|P|_{tot} = \int |E \wedge H^*| 2\pi R^2 \sin \theta d\theta = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} \frac{I^2 dl^2}{2R^2 \lambda^2} \underbrace{\int_0^{\pi} \sin^3 \theta d\theta}_{\frac{4}{3}} \cdot 2\pi R^2$$

A la fin, on obtient :

$$|P|_{tot} = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} \frac{8\pi}{6} \frac{I^2 dl^2}{\lambda^2} = P_R$$

7. Hauteur équivalente du doublet

$$dl \ll \lambda \Rightarrow L = dl$$

8. Résistance de rayonnement

$$P_R = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} \frac{8\pi}{6} \frac{I^2 dl^2}{\lambda^2} = R_R I^2 \quad (1)$$

$$R_R = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} \frac{8\pi}{6} \frac{dl^2}{\lambda^2} \quad (2)$$