



ÉCOLE POLYTECHNIQUE
FÉDÉRALE DE LAUSANNE

Séance 14: Radiation en champ lointain

la dernière fois

C65

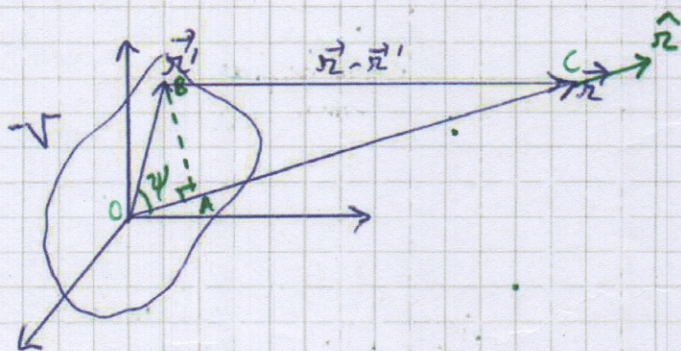
$$\vec{A}(\vec{r}) = \mu_0 \iiint \vec{J}(\vec{r}') \underbrace{\frac{e^{-j\beta_0 |\vec{r} - \vec{r}'|}}{4\pi |\vec{r} - \vec{r}'|}}_{g(\vec{r}, \vec{r}')} d^3\vec{r}'$$

⇒ champs exacts

$$\begin{cases} \phi = \frac{1}{\omega \mu_0 \epsilon_0} \vec{\nabla} \cdot \vec{A} \\ \vec{E} = -\vec{\nabla} \phi - j\omega \vec{A} \\ \vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A} \end{cases}$$

e) Champs lointains

C66



= champs pour $\|\vec{r}\| \gg \|\vec{r}'\| \quad \forall \vec{r}' \in V$

⇒ on simplifie $g(\vec{r}, \vec{r}') = \frac{e^{-j\beta_0 |\vec{r} - \vec{r}'|}}{4\pi |\vec{r} - \vec{r}'|}$

→ Approx. de chp lointain

C67

$$|\vec{r} - \vec{r}'| = BC = \sqrt{AB^2 + AC^2} = AC \sqrt{1 + \frac{AB^2}{AC^2}}$$

$$\stackrel{\text{d.l.}}{\approx} AC + \underbrace{\frac{AB^2}{2AC}}_{\ll} \approx AC = OC - OA = r - r' \cos \varphi = r - \vec{r}' \cdot \hat{r}$$

→ phase = on garde (interférences)

$$\Rightarrow g(\vec{r}, \vec{r}') \approx \frac{e^{-j\beta_0(r - \vec{r}' \cdot \hat{r})}}{4\pi(r - \vec{r}' \cdot \hat{r})}$$

amplitude → on néglige rde !

$$g(\vec{r}, \vec{r}') \approx \frac{e^{-j\beta_0(r - \vec{r}' \cdot \hat{r})}}{4\pi r}$$

Validité

C68

$$\beta_0 |\vec{r} - \vec{r}'| \approx \beta_0 \left(AC + \frac{AB^2}{2AC} \right) = \beta_0 (r - \vec{r}' \cdot \hat{r}) + \underbrace{\beta_0 \frac{AB^2}{2AC}}_{\text{erreur de phase}}$$

max D/2

$$\text{critère : } \beta_0 \frac{AB^2}{2AC} < \frac{\pi}{16} \Rightarrow \beta_0 \frac{(r' \sin \varphi)^2}{2r} < \frac{\pi}{16}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \beta_0 = \frac{2\pi}{\lambda} \\ D \text{ diamètre de la plus} \\ \text{petite sphère contenant } V \end{cases}$$

⇒

$$\boxed{\frac{4D^2}{\lambda} < r}$$

critère de
champ
lointain

C69

at. Un téléphone mobile 4G-LTE émet à 1.8 GHz en espace libre. En supposant que les ondes rayonnantes sont réparties dans un volume de diamètre maximal de 10 cm, calculer à quelle distance on peut considérer que l'on se trouve dans le champ lointain. Appliquez le critère. A 24 centimètres on est déjà dans le champ lointain.



ÉCOLE POLYTECHNIQUE
FÉDÉRALE DE LAUSANNE

* Calcul des champs lointains $\vec{A}^{fl}, \vec{E}^{fl}, \vec{H}^{fl}$

$$\vec{A}^{fl}(\vec{r}) = \mu_0 \iiint \vec{J}(\vec{r}') \underbrace{\frac{e^{-j\beta_0 r}}{4\pi r}}_{g(r)} e^{j\beta_0 \vec{r}' \cdot \hat{r}} d^3\vec{r}' \quad \text{C70}$$

$$\vec{A}^{fl}(\vec{r}) = \mu_0 g(r) \iiint \vec{J}(\vec{r}') e^{j\beta_0 \vec{r}' \cdot \hat{r}} d^3\vec{r}' \quad \text{C71}$$

$$\begin{cases} \vec{r}' = x' \hat{x} + y' \hat{y} + z' \hat{z} \\ \hat{r} = \hat{x} \sin\theta \cos\phi + \hat{y} \sin\theta \sin\phi + \hat{z} \cos\theta \quad (\text{sphérique}) \end{cases} \quad \text{C72}$$

$$\Rightarrow \beta_0 \vec{r}' \cdot \hat{r} = \underbrace{\beta_0 \sin\theta \cos\phi}_{\beta_x} x' + \underbrace{\beta_0 \sin\theta \sin\phi}_{\beta_y} y' + \underbrace{\beta_0 \cos\theta}_{\beta_z} z' \quad \text{C73}$$

$$\textcircled{2} \begin{cases} \beta_x = \beta_0 \sin\theta \cos\phi \\ \beta_y = \beta_0 \sin\theta \sin\phi \\ \beta_z = \beta_0 \cos\theta \end{cases} \quad \text{C74}$$

On note

$$\textcircled{1} \begin{cases} \tilde{J}_{x,y,z}(\beta_x, \beta_y, \beta_z) = \iiint dx' dy' dz' J_{x,y,z}(x', y', z') e^{j(\beta_x x' + \beta_y y' + \beta_z z')} \end{cases} \quad \text{C75}$$

la FT - 3D des courants.

Alors $\boxed{\vec{A}^{fl}(\vec{r}) = \mu_0 g(r) \vec{f}(\theta, \phi)} \quad \text{C76} \quad \text{avec } \vec{f}(\theta, \phi) =$

$$\begin{aligned} & \tilde{J}_x(\beta_x, \beta_y, \beta_z) \hat{x} + \\ & \tilde{J}_y(\beta_x, \beta_y, \beta_z) \hat{y} + \\ & \tilde{J}_z(\beta_x, \beta_y, \beta_z) \hat{z} \end{aligned}$$

le champ lointain est donné par la FT-3D des courants évalué sur la sphère de rayon β_0 !

* Calcul de \vec{E}^{fl} et \vec{H}^{fl} en coordonnées sphériques :

C77

On écrit $\vec{J}(\theta, \phi) = J_\theta \hat{\theta} + J_\phi \hat{\phi} + J_r \hat{r}$ avec

$$\textcircled{3} \begin{cases} J_\theta = \cos\theta \cos\phi \tilde{J}_x + \cos\theta \sin\phi \tilde{J}_y - \sin\theta \tilde{J}_z \\ J_\phi = -\sin\phi \tilde{J}_x + \cos\phi \tilde{J}_y \end{cases}, J_r \text{ (gqch inutile)}$$

$$\vec{H}^{fl} \stackrel{\text{C78}}{=} \frac{1}{\mu_0} \vec{\nabla} \times \vec{A}^{fl} \stackrel{\text{C79}}{=} \vec{\nabla} \times (g \vec{J}) \approx \frac{dg}{dr} (\hat{r} \times \vec{J})$$

$\vec{J}_\theta \hat{\phi} - J_\phi \hat{\theta}$

$$\frac{dg}{dr} \approx -j\beta_0 \frac{e^{-j\beta_0 r}}{4\pi r} \quad \text{évalue directement}$$

$$\textcircled{4} \begin{cases} \vec{H}^{fl} = -j\beta_0 \frac{e^{-j\beta_0 r}}{4\pi r} (J_\theta \hat{\phi} - J_\phi \hat{\theta}) \end{cases} \text{C80}$$

$$\vec{E}^{fl} = \frac{1}{j\omega\epsilon} \vec{\nabla} \times \vec{H}^{fl} \Rightarrow \text{C81}$$

$$\textcircled{4} \begin{cases} \vec{E}^{fl} = -j\beta_0 \eta_0 \frac{e^{-j\beta_0 r}}{4\pi r} (J_\phi \hat{\phi} + J_\theta \hat{\theta}) \end{cases} \text{C82}$$

Recette : Calcul des champs lointains

1. Calculer la TF-3D de $\vec{J}(\vec{r}')$ en utilisant $\textcircled{1}$
2. Remplacer k_x, k_y, k_z par $\beta_x, \beta_y, \beta_z$ données par $\textcircled{2}$
3. Calculer J_θ, J_ϕ utilisant $\textcircled{3}$
4. Calculer $\vec{E}^{fl}, \vec{H}^{fl}$ via $\textcircled{4}$



Exemple: Dipole infinitésimal $\vec{J}(\vec{r}') = \hat{z} I \Delta l \delta(\vec{r}') \quad [A/m^2] \checkmark$

\swarrow \nwarrow \searrow
 A l $1/m^3$

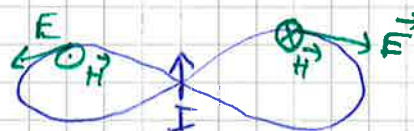
① $\tilde{J}_x = 0$ car $J_x = 0$

$$\begin{aligned} \tilde{J}_z &= \iiint_V J_z(x', y', z') e^{j(k_x x' + k_y y' + k_z z')} dx' dy' dz' \\ &= \iiint_V I \Delta l \delta(x', y', z') e^{j(k_x x' + k_y y' + k_z z')} dx' dy' dz' \\ &= I \Delta l \end{aligned}$$

② Rien à faire car $\tilde{J}_x = 0$

③ $\begin{cases} \tilde{J}_\theta = -\sin\theta I \Delta l \\ \tilde{J}_\phi = 0 \end{cases}$

④ $\begin{cases} \vec{E}^H = j\beta_0 \frac{e^{-j\beta_0 r}}{4\pi r} I \Delta l \sin\theta \hat{\theta} \\ \vec{H}^H = j\beta_0 \frac{e^{-j\beta_0 r}}{4\pi r} I \Delta l \sin\theta \hat{\phi} \end{cases}$



Rg: la dernière fois

$$\vec{H} = \frac{I \Delta l}{4\pi} \left(\frac{1}{r^2} + \frac{j\beta_0}{r} \right) \sin\theta e^{-j\beta_0 r} \hat{\phi}$$

\rightarrow $\hat{\phi}$ OK

