

OEM CHAPITRE 1 : INTRODUCTION AUX ONDES ÉLECTROMAGNÉTIQUES

31/1/2012

1 Ondes

1.1 Définition

Une onde est la propagation d'un ébranlement sans transfert de matière, sans déformation et à vitesse constante (célérité) dans un milieu non dispersif. Une onde transporte de l'énergie.

Équation d'onde Dans un milieu non dispersif, la grandeur $s(M, t)$ satisfait l'équation de D'Alembert.

$$\Delta s - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 s}{\partial t^2} = 0$$

c est la célérité de l'onde.

Remarque 1 : $\square = \left(\Delta - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right)$ est appelé opérateur D'Alembertien.

Remarque 2 : s peut être scalaire comme vectoriel.

1.2 Solution générale

La forme générale est connue : (pour une dimension)

$$s(x, t) = f\left(t - \frac{x}{c}\right) + g\left(t + \frac{x}{c}\right)$$

où f et g sont deux fonctions d'une seule variable deux fois dérivables.

2 Cas des ondes électromagnétiques

Équation de propagation des champs

$$\Delta \vec{E} - \varepsilon_0 \cdot \mu_0 \cdot \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} \text{ et en fait } \varepsilon_0 \cdot \mu_0 = \frac{1}{c^2}$$

$$\Delta \vec{B} - \frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2}$$

2.1 Propagation des potentiels

On se place dans la jauge de Lorentz.

$$\Delta \vec{A} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2} = 0$$

$$\Delta V - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 V}{\partial t^2} = 0$$

3 Des solutions particulières : les ondes planes progressives monochromatiques

3.1 Définition

Une onde est une onde plane progressive de direction \vec{u} (ou alors de vecteur d'onde $\vec{k} = k\vec{u}$) si $\forall t$ fixé, les champs \vec{E} et \vec{B} sont uniformes dans tout plan orthogonal à \vec{u} . Une onde plane progressive est dite monochromatique de pulsation ω si la dépendance temporelle est sinusoïdale de pulsation ω .

$$\vec{E} = \begin{cases} E_{0x} \cos \left(\omega \cdot \left(t - \frac{\vec{u} \cdot \vec{r}'}{c} \right) + \varphi_{0x} \right) \\ E_{0y} \cos \left(\omega \cdot \left(t - \frac{\vec{u} \cdot \vec{r}'}{c} \right) + \varphi_{0y} \right) \\ E_{0z} \cos \left(\omega \cdot \left(t - \frac{\vec{u} \cdot \vec{r}'}{c} \right) + \varphi_{0z} \right) \end{cases} \quad \text{avec } \vec{r}' = \overrightarrow{OM}$$

où $k = \frac{\omega}{c}$ dans le vide. Ainsi,

$$\vec{E} = \begin{cases} E_{0x} \cos \left(\omega \cdot t - \vec{k} \cdot \vec{r}' + \varphi_{0x} \right) \\ E_{0y} \cos \left(\omega \cdot t - \vec{k} \cdot \vec{r}' + \varphi_{0y} \right) \\ E_{0z} \cos \left(\omega \cdot t - \vec{k} \cdot \vec{r}' + \varphi_{0z} \right) \end{cases}$$

3.2 Utilisation des complexes

$$\underline{\vec{E}} = \underline{\vec{E}}_0 \cdot e^{j(\omega \cdot t - \vec{k} \cdot \vec{r}')} \quad \text{avec } \underline{\vec{E}}_0 = \begin{cases} E_{0x} \\ E_{0y} \\ E_{0z} \end{cases} = \begin{cases} E_{0x} \cdot e^{j \cdot \varphi_{0x}} \\ E_{0y} \cdot e^{j \cdot \varphi_{0y}} \\ E_{0z} \cdot e^{j \cdot \varphi_{0z}} \end{cases}$$

Valable uniquement pour une onde plane progressive monochromatique :

| | | | |
|-------------------------------|-------------------------|-----------------------------------|---|
| Domaine temporel | Domaine complexe | Domaine temporel | Domaine complexe |
| $\frac{\partial}{\partial t}$ | $\times j \cdot \omega$ | $\frac{\partial}{\partial z}$ | $\times (-j \cdot k_z)$ |
| $\frac{\partial}{\partial x}$ | $\times (-j \cdot k_x)$ | $\text{div } \underline{\vec{A}}$ | $-j \cdot \vec{k} \cdot \underline{\vec{A}}$ |
| $\frac{\partial}{\partial y}$ | $\times (-j \cdot k_y)$ | $\text{rot } \underline{\vec{A}}$ | $-j \cdot \vec{k} \wedge \underline{\vec{A}}$ |
| | | $\Delta \underline{\vec{A}}$ | $-k^2 \cdot \underline{\vec{A}}$ |

3.3 Équation de Maxwell en notation complexe

$$\begin{aligned} -j \cdot \vec{k} \cdot \underline{\vec{E}} &= 0 \\ -j \cdot \vec{k} \cdot \underline{\vec{B}} &= 0 \\ \vec{k} \wedge \underline{\vec{E}} &= \omega \cdot \underline{\vec{B}} \\ \vec{k} \wedge \underline{\vec{B}} &= -\frac{\omega}{c^2} \cdot \underline{\vec{E}} \end{aligned}$$

3.4 Relation de dispersion

Relation de dispersion d'une onde électromagnétique monochromatique dans le vide :

$$k^2 = \frac{\omega^2}{c^2}$$

3.5 Structure de l'onde plane progressive monochromatique

$$\begin{aligned}\vec{B} &= \frac{\vec{k} \wedge \vec{E}}{\omega} = \frac{\vec{u} \wedge \vec{E}}{c} \text{ pour une OPPM} \\ \vec{E} &= c \cdot \vec{B} \wedge \vec{u} \\ \|\vec{B}\| &= \frac{\|\vec{E}\|}{c}\end{aligned}$$

3.6 Vitesse de phase d'une onde plane progressive monochromatique

Définitio : Soit une onde plane progressive monochromatique. La vitesse de phase v_φ de cette onde est la vitesse à laquelle un observateur doit se déplacer pour voir une phase de l'onde constante.

$$v_\varphi = \frac{\omega}{k} \text{ pour une OPPM}$$

Si de plus cette onde plane progressive monochromatique se déplace dans le vide,

$$v_\varphi = \frac{\omega}{k} = c = \text{constante}$$

On dit que le vide n'est pas dispersif.

4 Aspect énergétique

4.1 Densité d'énergie

Équipartition entre u_{el} et u_{ma} :

$$u_{\text{em}} = \varepsilon_0 E^2$$

4.2 Vecteur de Poynting

$$\vec{\pi} = \varepsilon_0 \cdot c \cdot E^2 \cdot \vec{u}$$

4.3 Vitesse de propagation de l'énergie

On note v_e la vitesse de propagation de l'énergie.
 $d\mathcal{E}$ contenu dans le cylindre de base S et de hauteur $v_e \cdot dt$ de volume $S \cdot v_e \cdot dt$,

$$d\mathcal{E} = S \cdot v_e \cdot dt \cdot \varepsilon_0 \cdot E^2$$

Ici, $v_e = c$.

4.4 Intensité ou éclairement (optique)

L'éclairement désigne la puissance surfacique moyenne.
Pour une onde électromagnétique, c'est :

$$\|\langle \vec{\pi} \rangle\|$$

Pour une onde plane progressive monochromatique,

$$\|\langle \vec{\pi} \rangle\| = \frac{1}{2} \cdot \varepsilon_0 \cdot c \cdot E_m^2 = I = \mathcal{E}$$