

Od 3

On des électromagnétiques dans le vide

Hyp: (tt lazite) vide de charges et de courants

Comment les ondes électromagnétiques se propagent-elles dans le vide? Quelle est la structure d'une onde de type OPPH?

Comment le cinéma en 3D fonctionne-t-il?

I/ Equations de propagation des champs

1) Equations de Maxwell dans le vide

$$\operatorname{div}(\vec{E}) = 0 \quad (\Pi G)$$

$$\operatorname{rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad (\Pi F)$$

$$\operatorname{div}(\vec{B}) = 0 \quad (\Pi \Phi)$$

$$\operatorname{rot}(\vec{B}) = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \quad (\Pi A)$$

2) Equation de propagation de \vec{E}

(voir chap. EM4)

$$\Delta \vec{E} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \vec{0} \quad \text{avec } \epsilon_0 \mu_0 c^2 = 1$$

Soit en notant

3) Equation de propagation de \vec{B}

$$\operatorname{rot}(\operatorname{rot}(\vec{B})) = \operatorname{grad}(\underbrace{\operatorname{div}(\vec{B})}_{=0}) - \Delta \vec{B}$$

$$\operatorname{rot}\left(\epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}\right) = -\Delta \vec{B}$$

$$\epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial}{\partial t} (\text{rot}(\vec{E})) = -\Delta \vec{B}$$



$$\Delta \vec{B} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2} \quad \text{avec} \quad \epsilon_0 \mu_0 c^2 = 1$$

Same story.

Rappel: en coord. cartésiennes:

$$\Delta \vec{w} = \begin{pmatrix} \Delta w_x \\ \Delta w_y \\ \Delta w_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 w_x}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 w_x}{\partial z^2} \\ \frac{\partial^2 w_y}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w_y}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 w_y}{\partial z^2} \\ \frac{\partial^2 w_z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w_z}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 w_z}{\partial z^2} \end{pmatrix}$$

$$\Leftrightarrow \Delta \vec{w} = (\Delta w_x) \vec{u}_x + (\Delta w_y) \vec{u}_y + (\Delta w_z) \vec{u}_z$$

4) Solutions générales ; intérêt des OPPM.

En coord. cart., et en projection sur les 3 axes on peut donc montrer que chaque composante du champ électromagnétique $\{E_x; E_y; E_z; B_x; B_y; B_z\}$ satisfait à une équation de type d'Alembert:

$$\Delta a - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 a}{\partial t^2} = 0. \quad (\text{le montrer!})$$

Les études des chaz. Ondes et Ondes s'appliquent donc ici. On souligne à nouveau l'intérêt des OPPM du type:

$$a(M, t) = A \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi)$$

avec $\vec{k} = k \cdot \vec{u}$ (\vec{u} : direction de propagation) et $\vec{r} = \vec{OM}$

Cela est dû au résultat (admis):

Toute solution des équations de Maxwell dans le vide est une superposition d'OPPH, la somme portant à la fois sur la direction de propagation \vec{n} et sur la pulsation ω .

II/ Structure des OPPH dans le vide

1) OPPH et opérateurs en notation complexe

(a) Expression d'une OPPH

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = E_{0x} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_x) \vec{u}_x + E_{0y} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_y) \vec{u}_y + E_{0z} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_z) \vec{u}_z$$

$$\Leftrightarrow \underline{\vec{E}}(\vec{r}, t) = \underline{\vec{E}}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$$

avec $\vec{E}(\vec{r}, t) = \text{Re} \{ \underline{\vec{E}}(\vec{r}, t) \}$

De manière similaire : $\underline{\vec{B}}(\vec{r}, t) = \underline{\vec{B}}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$
avec $\vec{B} = \vec{k} \wedge \vec{r}$.

(b) Opérateurs

Exercice : montrer que pour un champ du type :

$$\underline{\vec{a}}(\vec{r}, t) = \underline{\vec{a}}_0 e^{j(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$$


$$\frac{\partial \underline{\vec{a}}}{\partial t} \Leftrightarrow j\omega \times \underline{\vec{a}} \quad (\text{multiplication})$$

$$\text{div}(\underline{\vec{a}}) \Leftrightarrow -j\vec{k} \cdot \underline{\vec{a}} \quad (\text{produit scalaire})$$

$$\text{rot}(\underline{\vec{a}}) \Leftrightarrow -j\vec{k} \wedge \underline{\vec{a}} \quad (\text{produit vectoriel})$$



Oral : comment retrouver rapidement les relations avec du bon sens

Rq : -  pour une convention $e^{j(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)}$ les signes seraient inversés !
- uniquement en coord. cart. on a une équivalence $\vec{\nabla} \leftrightarrow -jk$

2) Equations de Maxwell en notation complexe

$$\begin{cases} -jk \cdot \underline{\vec{E}} = 0 & (\Pi G) \\ -jk \wedge \underline{\vec{E}} = -j\omega \underline{\vec{B}} & (\Pi F) \\ -jk \cdot \underline{\vec{B}} = 0 & (\Pi \phi) \\ -jk \wedge \underline{\vec{B}} = \epsilon_0 \mu_0 j\omega \underline{\vec{E}} & (\Pi A) \end{cases}$$

3) Structure des OPPM dans le vide (savoir retrouver)

⊗ Transversalité du champ électrique (Π G)

$$\vec{k} \cdot \underline{\vec{E}} = 0 \text{ soit } \vec{n} \cdot \underline{\vec{E}} = 0$$

$$\text{Re}(\vec{n} \cdot \underline{\vec{E}}) = 0 \text{ donne } \vec{n} \cdot \text{Re}(\underline{\vec{E}}) = 0$$

$$\text{soit } \boxed{\vec{n} \cdot \underline{\vec{E}} = 0}$$

A t t instant le $\text{dir } \underline{\vec{E}}$ est \perp à la direction de propagation de l'onde $\text{dir } \vec{n}$.

Les OPPM dans le vide sont transverses électriques.



② Transversalité du champ magnétique ($\nabla \cdot \vec{B} = 0$)

De façon analogue on a : $\vec{u} \cdot \vec{B} = 0$

A ce instant le \vec{B} est \perp à la direction de propagation de l'onde along.



les OPPM dans le vide sont transverses magnétiques

③ Relation de dispersion

$$(\nabla \cdot \vec{B}) : \vec{B} = \frac{k}{\omega} \vec{u} \wedge \vec{E}$$

$$(\nabla \cdot \vec{A}) : k \vec{u} \wedge \vec{B} = -\frac{\omega}{c^2} \vec{E} \quad (\epsilon_0 \mu_0 = \frac{1}{c^2})$$

D'ici

$$k \vec{u} \wedge \left(\frac{k}{\omega} \vec{u} \wedge \vec{E} \right) = -\frac{\omega}{c^2} \vec{E}$$

$$\frac{k^2}{\omega} \vec{u} \wedge (\vec{u} \wedge \vec{E}) = -\frac{\omega}{c^2} \vec{E}$$

$$\vec{a} \wedge (\vec{b} \wedge \vec{c}) = (\vec{a} \cdot \vec{c}) \vec{b} - (\vec{a} \cdot \vec{b}) \vec{c} = \text{"Hac"} - \text{"cah"}$$

$$\frac{k^2}{\omega} \left[\underbrace{(\vec{u} \cdot \vec{E}) \vec{u}}_{=0} - (\vec{u} \cdot \vec{u}) \vec{E} \right] = -\frac{\omega}{c^2} \vec{E}$$

$$-\frac{k^2}{\omega} \vec{E} = -\frac{\omega}{c^2} \vec{E}$$

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



Relation de dispersion : $k = \frac{\omega}{c}$

ω → pulsion
 k → m⁻¹
 c → m.s⁻¹

① Couplage des champs \vec{E} et \vec{B}

$$(\text{MF}) : \underline{\vec{B}} = \frac{1}{\omega} \vec{k} \wedge \underline{\vec{E}} = \frac{\vec{u} \wedge \underline{\vec{E}}}{c}$$

$$\text{D'où } \vec{B} = \text{Re}(\underline{\vec{B}}) = \text{Re}\left(\frac{\vec{u} \wedge \underline{\vec{E}}}{c}\right) = \frac{\vec{u}}{c} \wedge \text{Re}(\underline{\vec{E}})$$

Pour une OPPM dans le vide, les champs \vec{E} et \vec{B} sont reliés selon :

$$\vec{B} = \frac{\vec{u} \wedge \vec{E}}{c}$$

avec \vec{u} vect. unitaire de la
sens de la propagation
directe.

Conséquences :

* en norme : $B(r,t) = \frac{E(r,t)}{c}$ en (t, r) , à
tout instant.

* le trièdre $(\vec{u}, \vec{E}, \vec{B})$ est un trièdre orthogonal
direct



* les champs \vec{E} et \vec{B} vibrent en phase.

montrer animation + doc.

⚠ la structure mise en évidence de ce § 3 n'est
valable à priori que pour des OPPM de le vide.
Hors de ce cadre, il faut reprendre la méthode,
mais avec les équations de Maxwell complètes
adaptées à la situation donnée.

III / Polarisation des OPPH

1) Contexte et définition

Dans ce qui suit on ne s'intéresse qu'au $\text{div } \vec{E}$; le $\text{div } \vec{B}$ s'en déduit grâce à la relation $\vec{B} = \frac{\vec{u} \wedge \vec{E}}{c}$.

Le $\text{div } \vec{E}$ est \perp à la direction de propagation à tout instant. Mais c'est la seule contrainte imposée par les eq. de Maxwell, et la direction du $\text{div } \vec{E}$ peut a priori varier au cours du temps dans un plan fixe ($x=cte$) \perp à \vec{u} .

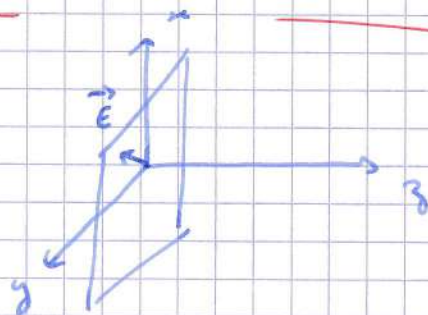
Def: on appelle direction de polarisation d'une onde élong plane progressive la direction du $\text{div } \vec{E}$.

2) Polarisation elliptique

① Expression de \vec{E}

En choisissant l'origine des temps de façon à annuler l'une des phases à l'origine, et en choisissant \vec{u}_z co direction de propagation, on peut écrire en toute généralité:

$$\vec{E} = \begin{pmatrix} E_{0x} \cos(\omega t - kz) \\ E_{0y} \cos(\omega t - kz - \varphi) \\ 0 \end{pmatrix}$$



voir remarque