

# Ondes électromagnétiques dans le vide

On étudie les champs  $\vec{E}$  et  $\vec{B}$  dans une région *vide de charges et de courants* (à une distance  $r \gg$  extension spatiale caractéristique des charges et courants).

## Ondes électromagnétiques dans le vide

Dans le vide  $\rho = 0$  et  $\vec{j} = \vec{0}$ , les champs sont couplés entre eux par les équations de Maxwell.

### Équation de propagation des champs

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

Dans un domaine vide de charges, les champs  $\vec{E}$  et  $\vec{B}$  sont solutions d'une équation de propagation de d'Alembert avec une célérité  $c$ .

### Surface d'onde

**Surface d'onde** = lieu des points dans le même état vibratoire (mêmes valeurs de  $\vec{E}$  et  $\vec{B}$ ).

### Ondes planes (O.P.)

Les surfaces d'onde sont des plans orthogonaux à la direction de propagation fixe  $\vec{u}$ .

### Ondes planes progressives (O.P.P.) dans la direction $\vec{u}$

Onde de la forme  $f(\vec{u} \cdot \vec{r} - ct)$  ou  $F\left(t - \frac{\vec{u} \cdot \vec{r}}{c}\right)$

où  $\vec{r} = \vec{OM}$  et  $\vec{u}$  = vecteur unitaire de la direction de propagation.

Rq : l'onde plane est un modèle valable loin des sources, elle présente un caractère non physique étendue à tout l'espace (extensions spatiale et temporelle infinies donc énergie infinie).

Ex :  $E_x(M, t) = E_x(\vec{u} \cdot \vec{r} - ct)$ , de même pour  $E_y, E_z, B_x, B_y$  et  $B_z$ .

**Solution générale de l'équation de d'Alembert = superposition d'O.P.P dans toutes les directions  $\vec{u}$  de l'espace.**

Attention, en général, l'onde résultante n'est pas plane.

### Ondes planes progressives harmoniques (O.P.P.H.) dans la direction $\vec{u}$

Onde de la forme  $E_x(M, t) = E_{x0} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_x)$  (de même pour  $E_y, E_z, B_x, B_y$  et  $B_z$ ).

$$\text{Où } \vec{k} = k \vec{u} \text{ (vecteur d'onde) et } k = \frac{\omega}{c} = \frac{2\pi}{\lambda}$$

L'analyse de **Fourier** permet d'écrire une O.P.P périodique de période  $T = 2\pi/\omega$  quelconque comme une somme d'O.P.P.H. de pulsations  $\omega_n = n\omega$  :  $\sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(\omega_n t - \vec{k}_n \cdot \vec{r} + \varphi_n)$ .

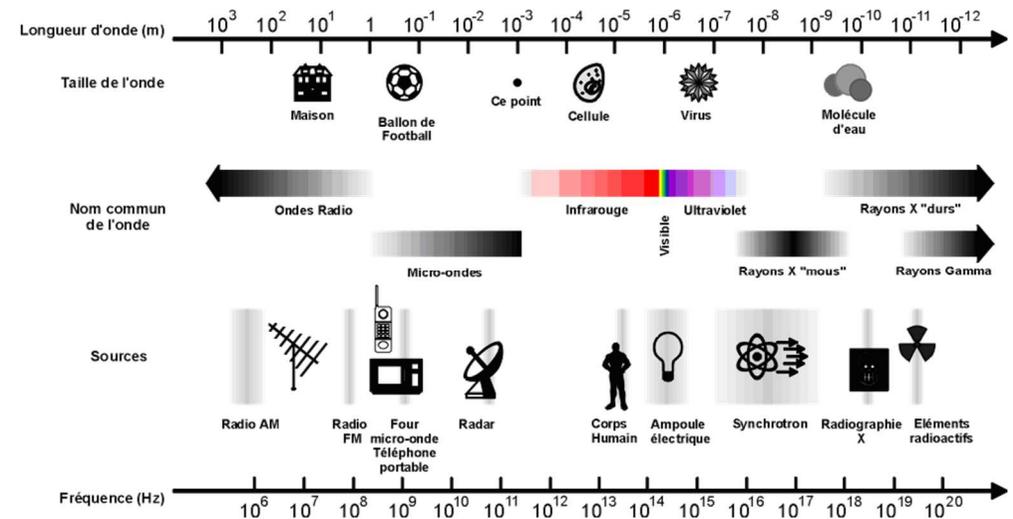
**Solution générale de l'équation de d'Alembert = superposition d'O.P.P.H., la somme portant à la fois sur la direction de propagation  $\vec{u}$  et sur la pulsation  $\omega$**

**O.P.P.H.** en formalisme complexe :  $\frac{\partial}{\partial t} = j\omega$  et  $\vec{\nabla} = -j\vec{k}$  :

$$\begin{cases} \frac{\partial}{\partial x} = -jk_x \\ \frac{\partial}{\partial y} = -jk_y \\ \frac{\partial}{\partial z} = -jk_z \end{cases}$$

En coordonnées cartésiennes :  $\vec{\text{grad}} f = \vec{\nabla} f$ ,  $\text{div } \vec{a} = \vec{\nabla} \cdot \vec{a}$ ,  $\vec{\text{rot}} \vec{a} = \vec{\nabla} \wedge \vec{a}$ ,  $\Delta f = \vec{\nabla}^2 f$ .

## Spectre des ondes électromagnétiques



Téléphone portable : 800 – 900 MHz et 1,8 – 1,9 GHz.

Optique (visible) :  $\approx 10^{14}$  Hz.

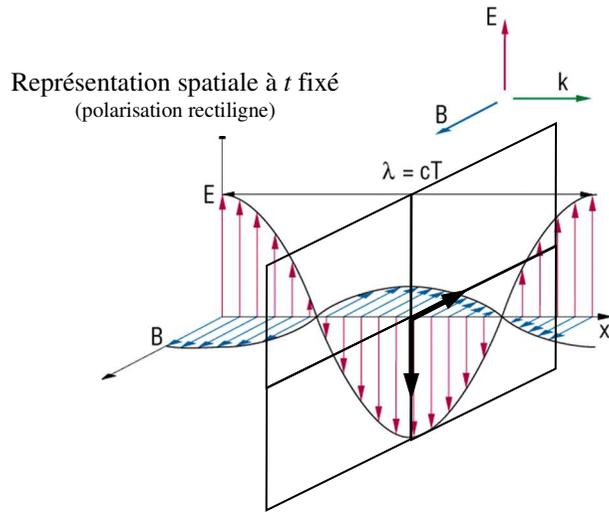
# Ondes planes progressives harmoniques (O.P.P.H.) dans le vide

## Structure des OPPH dans le vide

Les champs  $\vec{E}$  et  $\vec{B}$  sont orthogonaux à la direction de propagation  $\vec{u}$ , on dit que les OPPH sont transverse électrique et transverse magnétique.

**Relation de structure :**  $\vec{B} = \frac{\vec{u} \wedge \vec{E}}{c}$  :  $(\vec{u}, \vec{E}, \vec{B})$  forment un trièdre direct

$$\frac{E(M,t)}{B(M,t)} = c \quad \forall t : \vec{E} \text{ et } \vec{B} \text{ sont en phase.}$$



## Relation de dispersion / vitesse de phase / vitesse de groupe

$$k = \frac{\omega}{c} \text{ (dans le sens de } \vec{u}) \Rightarrow v_\phi = \frac{\omega}{k} = c \text{ (non dispersif) et } v_g = \frac{d\omega}{dk} = c$$

## Polarisation des ondes électromagnétiques

La **polarisation** d'une onde électromagnétique correspond à la **direction** du champ  $\vec{E}$ .  
Le **plan de polarisation** est le plan  $(\vec{E}, \vec{u})$ .

Expression générale du champ électrique se propageant dans la direction  $\vec{u} = \vec{e}_x$  :

$$\vec{E} \begin{cases} 0 \\ E_{0y} \cos(\omega t - kx) \\ E_{0z} \cos(\omega t - kx + \varphi) \end{cases}$$

### Comprendre

Le champ électrique étant orthogonal à la direction de propagation, la composante  $E_x$  est nulle.

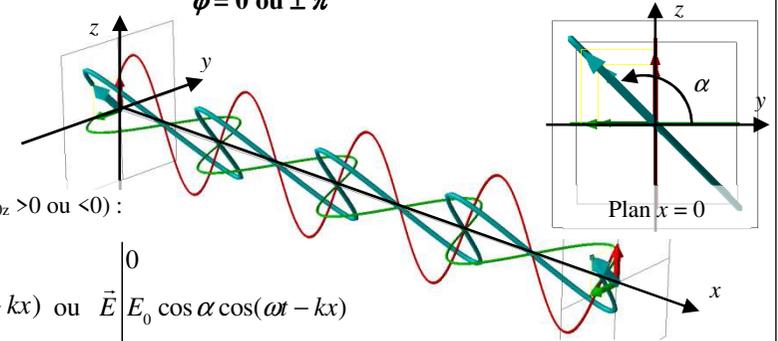
## Polarisation des OPPH – Définitions (Cf. TP polarisation)

**Polarisation rectiligne :** dans un plan d'onde, le champ  $\vec{E}$  oscille selon une droite

$$\varphi = 0 \text{ ou } \pm \pi$$

Cas général ( $E_{0z}$  et  $E_{0y} > 0$  ou  $< 0$ ) :

$$\vec{E} \begin{cases} 0 \\ E_{0y} \cos(\omega t - kx) \text{ ou } E_0 \cos \alpha \cos(\omega t - kx) \\ E_{0z} \cos(\omega t - kx) \text{ ou } E_0 \sin \alpha \cos(\omega t - kx) \end{cases}$$



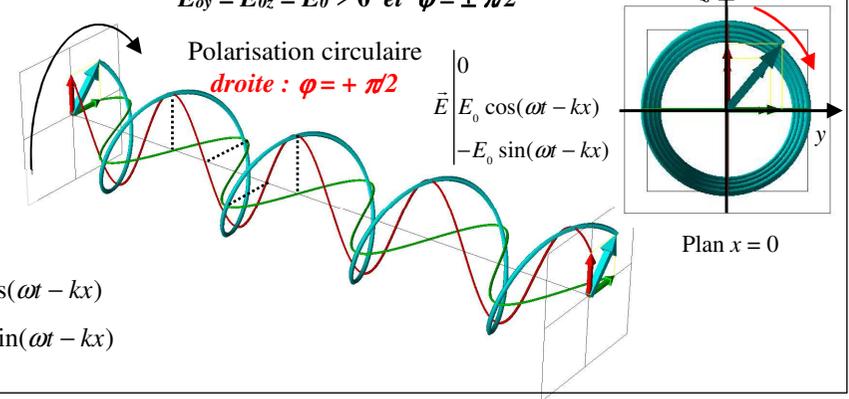
**Polarisation circulaire :** dans un plan d'onde, l'extrémité de  $\vec{E}$  décrit un cercle

$$E_{0y} = E_{0z} = E_0 > 0 \text{ et } \varphi = \pm \pi/2$$

Polarisation circulaire  
**droite :**  $\varphi = +\pi/2$

Cas général :

$$\vec{E} \begin{cases} 0 \\ E_0 \cos(\omega t - kx) \\ \pm E_0 \sin(\omega t - kx) \end{cases}$$



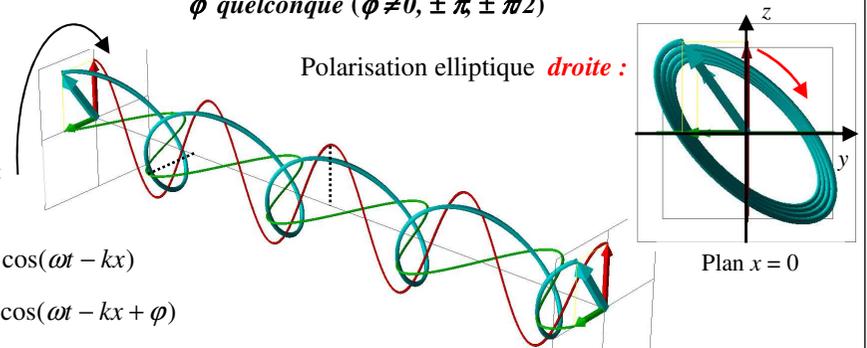
**Polarisation elliptique :** dans un plan d'onde, l'extrémité de  $\vec{E}$  décrit une ellipse

$$\varphi \text{ quelconque } (\varphi \neq 0, \pm \pi, \pm \pi/2)$$

Polarisation elliptique **droite :**

Cas général :

$$\vec{E} \begin{cases} 0 \\ E_{0y} \cos(\omega t - kx) \\ E_{0z} \cos(\omega t - kx + \varphi) \end{cases}$$



O.P.P.H. quelconque (i.e. P.E.) =  $\Sigma$  2 ondes P.R. de directions de polarisation  $\perp$  entre elles.  
O.P.P.H. quelconque (i.e. P.E.) =  $\Sigma$  2 ondes P.C. de sens opposés (1 gauche et 1 droite).

Figures réalisées grâce au logiciel ENANIM de András Szilágyi (<http://www.enanim.hu/~szia/emanim/emanim.htm>).

## Propagation de l'énergie des OPPH

$$\text{Vecteur de Poynting : } \vec{\Pi} \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0} \stackrel{\text{OPPH}}{=} \frac{E^2}{\mu_0 c} \vec{u} \text{ en } \text{Wm}^{-2}.$$

$$\text{Puissance à travers } dS : dP = \vec{\Pi} \cdot d\vec{S}.$$

$$\text{Densité volumique d'énergie : } u_{em} \stackrel{\text{def}}{=} \epsilon_0 \frac{E^2}{2} + \frac{B^2}{2\mu_0} \stackrel{\text{OPPH}}{=} \epsilon_0 E^2 \text{ en } \text{Jm}^{-3}.$$

$$\text{Énergie électromagnétique dans } d\tau \text{ à } t : dU_{em} = u_{em} d\tau = \epsilon_0 E^2 d\tau.$$

**Moyennes temporelles** ( $\tau_{\text{récepteur}} \gg T = 2\pi/\omega \Rightarrow$  grandeurs mesurées = grandeurs moyennes)

$$\text{Pour une OPPH polarisée elliptiquement : } \langle \vec{\Pi} \rangle = \frac{E_{0y}^2 + E_{0z}^2}{2\mu_0 c} \vec{u} \text{ et } \langle u_{em} \rangle = \frac{\epsilon_0 (E_{0y}^2 + E_{0z}^2)}{2}.$$

*L'énergie est proportionnelle à  $E^2$  et se propage dans la direction de propagation à la célérité  $c$  dans le vide.*

## Intensité - Éclairement énergétique en optique (OPPH)

$$I(M) = \langle \|\vec{\Pi}(M, t)\| \rangle_{tps} \text{ proportionnel à } E_0^2. \quad I = \langle \|\vec{\Pi}\| \rangle \text{ en } \text{Wm}^{-2}.$$

## Lien avec la description corpusculaire en termes de photons

**Relation de Planck-Einstein** (énergie du photon) :

$$E = h\nu = \hbar\omega \quad \text{où } \hbar = \frac{h}{2\pi} \text{ et } h = 6,62 \cdot 10^{-34} \text{ Js}$$

**Relation de de Broglie** (quantité de mouvement du photon) :

$$\vec{p} = \hbar\vec{k} = \frac{h}{\lambda} \vec{u}$$

**Aspect ondulatoire et aspect corpusculaire**

- ✓ Relation de dispersion  $k = \frac{\omega}{c}$  et relation  $E = pc$  pour le photon

La relation de dispersion permet de retrouver simplement la relation entre  $E$  et  $p$  pour un photon en multipliant ses deux membres par  $\hbar$ .

- ✓ Puissance et flux de photons  $\phi$  (nombre de photons par seconde dans le faisceau) :

$$\mathcal{P} = \langle \Pi \rangle S = h\nu \phi.$$