

## LP : Ordres dans les plasmas

### I / Propagation d'une onde dans un plasma

- 1) Cadre d'étude
- 2) Équations de Maxwell
- 3) Relation de dispersion
- 4) Structure de l'onde

### II / Propagation d'un groupe d'ondes

- 1) Propagation de deux ondes planes progressives harmoniques de fréquences voisines.
- 2) Généralisation au cas de plusieurs d'ondes
- 3) Retour à la structure de l'onde plane progressive harmonique

On obtient ainsi :

$$-\vec{i} \vec{R} \wedge \left( \frac{\vec{R} \wedge \vec{E}}{\omega} \right) = -i \frac{\mu_0 n e}{m \omega} \vec{E} + i \omega \epsilon_0 \mu_0 \vec{E}$$

$$+ i \frac{\rho^2}{\omega} \vec{E}$$

$$\vec{R}^2 = -\mu_0 \frac{n e^2}{m} + \omega^2 \frac{\epsilon_0 \mu_0}{c^2}$$

$$\vec{R}^2 = \frac{\mu_0 n e^2 c^2}{m}$$

Équation de Klein-Gordon

$$\frac{\partial^2 V}{\partial t^2} = \epsilon \vec{E} \quad \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = -\epsilon \vec{E}$$

On obtient aussi :

$$-\vec{i} \vec{R} \wedge \left( \frac{\vec{R} \wedge \vec{E}}{\omega} \right) = -i \frac{\mu_0 n e}{m \omega} \vec{E} + i \omega \epsilon_0 \mu_0 \vec{E}$$

et

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\omega t - k z)} \quad \vec{B} = \vec{B}_0 e^{i(\omega t - k z)}$$

$$\Rightarrow \|\vec{E}\| \ll \|\vec{B}\| \quad \text{Approximation non relativiste}$$

- si  $\omega > \omega_p$ ,  $R \in \mathbb{R}$  : il y a propagation
- si  $\omega < \omega_p$ ,  $R \in i\mathbb{R}$  :  $R = \pm i \sqrt{\omega_p^2 - \omega^2} = \pm i R''$

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\omega t - k z)} \quad \Rightarrow \vec{E} = \vec{E}_0 e^{-i k z} \cos(\omega t + \phi)$$

ordre évanescante (décroissance exponentielle de l'amplitude dans la direction du vecteur clé)

$$\Rightarrow \text{passe-fout}$$

$\frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = \frac{\omega}{R} \vec{E} = \frac{c}{\omega} \vec{E}$

$\Rightarrow$  milieu dispersif (dépendance en  $\omega$ )

$$\frac{n}{v_p} = \frac{\omega}{R} = \sqrt{1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2}} < 1$$

Ainsi  $v_p > c$  : paradoxe ?

→ ne correspond pas à la vitesse de l'informatio ou de l'énergie

on considère un plasma avec  $n$  ions ( $M_i^+, e^-$ ) et  $n$  électrons ( $m_e^-$ ) par unité de volume.

• On néglige les interactions entre les ions.  
• Si un champ  $\vec{E}$  est appliqué, 2<sup>ème</sup> loi de Newton :

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = e\vec{E} \quad \frac{d\vec{p}}{dt} = -e\vec{E}$$

$$\Rightarrow \vec{V} = -\frac{m}{e} \vec{p}$$

$$m \approx 9,1 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$$

$$m \approx 10^{-28} \text{ kg}$$

$$m \ll 1$$

$$\text{Ainsi } \vec{j} = n e \vec{v} + n e \vec{V} \approx -n e \vec{v}$$

$$-i \vec{R} \wedge \vec{E} = -i \omega \vec{B}$$

$$-i \vec{R} \wedge \vec{B} = \mu_0 \vec{j} + \epsilon_0 \omega \vec{B}$$

$$\text{Or } \vec{j} = -n e \vec{v} \Rightarrow +i \omega \vec{j} = \frac{n e^2}{m} \vec{E}$$

$$\Rightarrow \vec{j} = -i \frac{n e^2}{m \omega} \vec{E}$$

$$\begin{aligned} P &= 0 \\ \text{div} \vec{E} &= 0 \quad \vec{\omega} \vec{t} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \text{div} \vec{B} &= 0 \quad \vec{\omega} \vec{t} \vec{B} = \mu_0 \vec{j} + \epsilon_0 \omega \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \end{aligned}$$

$$3) \quad \vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\omega t - k z)} ; \quad \vec{B} = \vec{B}_0 e^{i(\omega t - k z)}$$

$$\text{Ainsi } i \vec{R} \cdot \vec{E} = \vec{R} \cdot \vec{B} = 0$$

$$-i \vec{R} \wedge \vec{E} = -i \omega \vec{B}$$

$$-i \vec{R} \wedge \vec{B} = \mu_0 \vec{j} + \epsilon_0 \omega \vec{B}$$

$$\text{Or } \vec{j} = -n e \vec{v} \Rightarrow +i \omega \vec{j} = \frac{n e^2}{m} \vec{E}$$

$$\Rightarrow \vec{j} = -i \frac{n e^2}{m \omega} \vec{E}$$

Avec les équations de Maxwell :  
 $\vec{B} = \frac{\vec{R} \wedge \vec{E}}{\omega}$  ( $\vec{E}, \vec{B}, \vec{R}$ ) est un vecteur du

$$\text{et } \vec{B} = \frac{\omega \vec{E}}{\omega} = \frac{\vec{E}}{\omega}$$

$$\text{et } \vec{B} = \frac{\omega \vec{E}}{\omega} = \vec{E}$$

paradoxe,  $\|\vec{E}\| \ll \|\vec{B}\| = \frac{c \vec{E}}{\omega} \ll c \vec{E}$

on  $v_p > c$ .

$$\rightarrow \text{approximation relativiste}$$

$$\text{et } \vec{B} = \frac{\omega \vec{E}}{\omega} = \vec{E}$$

II/1) On suppose  $R \in \mathbb{R}$

$$\omega_0 = \frac{\omega_1 + \omega_2}{2}$$

$$R_0 = \frac{R_1 + R_2}{2}$$

$$\delta\omega = \omega_1 - \omega_2$$

$$\delta R = R_1 - R_2$$

Onde résultante :

$$\chi(x, t) = A \cos(\omega_1 t - R_0 x) + A \cos(\omega_2 t - R_0 x)$$

$$\chi(x, t) = 2A \cos\left(\frac{\delta\omega}{2}t - \frac{\delta R}{2}x\right) \cos(\omega_0 t - R_0 x)$$

2) Paquet d'ondes = un ensemble d'ondes planes progressives harmoniques de pulsations voisines

$$\underline{\chi}(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} A(\omega) e^{i(\omega t - kx)} d\omega$$

Développement limité au 1<sup>er</sup> ordre :

$$R(\omega) = R_0 + \left(\frac{dR}{d\omega}\right)_{\omega_0} (\omega - \omega_0)$$

$$\omega = \omega_0 + (\omega - \omega_0)$$

$$Ainsi \underline{\chi}(x, t) = \exp(i(\omega_0 t - R_0 x)) \int_{-\infty}^{+\infty} A(\omega) \exp(j(\omega - \omega_0)$$

$$(t - x \frac{dR}{d\omega}) d\omega$$

onde moyenne

enveloppe qui

se propage à la

$$vitesse v_g = \left(\frac{d\omega}{dR}\right)_{\omega_0}$$

$$3) \underline{v_g} = \frac{d\omega}{dR}$$

$$On \frac{dR}{d\omega} = \frac{1}{c} \frac{\omega}{\sqrt{\omega^2 - \omega_0^2}}$$

$$Ainsi \underline{v_g} = \sqrt{1 - \frac{\omega_0^2}{\omega^2}} c < c$$

$$Remarque : \underline{v_g} \underline{v_p} = c^2$$