

1) Un plasma est un gaz ionisé. Il est globalement neutre : $\rho = 0$

2) $\vec{j} = \rho_+ \vec{v}_+ + \rho_- \vec{v}_-$ avec $\rho_+ = -\rho_-$

3) $\text{div } \vec{E} = 0$ $\text{div } \vec{B} = 0$
 $\text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ $\text{rot } \vec{B} = \mu_0 \left(\vec{j} + \epsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right)$

$\text{rot}(\text{rot } \vec{E}) = \text{grad}(\text{div } \vec{E}) - \Delta \vec{E}$

$\Rightarrow \text{rot}\left(-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}\right) = 0 - \Delta \vec{E}$

$\Rightarrow \Delta \vec{E} - \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} - \mu_0 \frac{\partial \vec{j}}{\partial t} = 0$

4) Force de Lorentz $\vec{F} = -e (\vec{E} + \vec{v}_- \wedge \vec{B})$ subie par un électron

$\frac{\|\vec{v}_- \wedge \vec{B}\|}{\|\vec{E}\|} \sim \frac{v_-}{c}$ car $B \sim \frac{E}{c}$ $\left. \begin{array}{l} \Rightarrow \vec{F} \approx -e \vec{E} \\ \ll 1 \text{ (hypothèse non relativiste)} \end{array} \right\}$

PFD appliqué à un électron dans le référentiel du plasma :

$m \frac{d\vec{v}_-}{dt} = -e \vec{E} \Rightarrow \vec{v}_- = \frac{-e \vec{E}}{-mi\omega}$

De même $\vec{v}_+ = \frac{+e \vec{E}}{-Mi\omega}$ ↖ Δ convention

$\vec{j} = -ne \vec{v}_- + ne \vec{v}_+$ et $\frac{\|\vec{v}_+\|}{\|\vec{v}_-\|} = \frac{m}{M} \ll 1$

$\Rightarrow \vec{j} \approx \frac{ne^2}{-mi\omega} \vec{E}$

b) En notation complexe :

$$i \vec{k} \cdot \vec{E} = 0$$

$$i \vec{k} \cdot \vec{B} = 0$$

$$i \vec{k}_\perp \cdot \vec{E} = +i \omega \vec{B}$$

$$i \vec{k}_\perp \cdot \vec{B} = \frac{\mu_0 n e^2}{-m i \omega} \vec{E} + \epsilon_0 \mu_0 (-i \omega) \vec{E}$$

$$\vec{B} = \frac{\vec{k}_\perp \cdot \vec{E}}{\omega}$$

$$\vec{k}_\perp \cdot \vec{B} = \left(\frac{\mu_0 \epsilon_0 n e^2}{m \epsilon_0 \omega} - \epsilon_0 \mu_0 \omega \right) \vec{E}$$

$$\Rightarrow \vec{k}_\perp \cdot \left(\frac{\vec{k}_\perp \cdot \vec{E}}{\omega} \right) = \left(\frac{\omega_p^2}{c^2 \omega} - \frac{\omega}{c^2} \right)$$

Formule $\vec{a}_\perp \cdot (\vec{b}_\perp \cdot \vec{c}) = (\vec{c} \cdot \vec{a}) b - (\vec{b} \cdot \vec{a}) c$

$$\Rightarrow \vec{k}_\perp \cdot (\vec{k}_\perp \cdot \vec{E}) = (\vec{E} \cdot \vec{k}) k - k^2 \vec{E}$$

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

Rq : il est plus simple de partir de l'équation de propagation.

$$c) \omega > \omega_p \Rightarrow k = \frac{\omega}{c} \sqrt{1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2}}, \quad v_p = \frac{\omega}{k} = \frac{c}{\sqrt{1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2}}}$$

$$\vec{B} = \frac{\vec{k}_\perp \cdot \vec{E}}{\omega} \Rightarrow \vec{B} = -\frac{k \epsilon_0}{\omega} e^{i(kx - \omega t)} \vec{u}_x$$

$$\langle \vec{\Pi} \rangle = \frac{1}{2} \operatorname{Re} \left(\frac{\vec{E}_\perp \cdot \vec{B}^*}{\mu_0} \right)$$

$$= \frac{k \epsilon_0^2}{2 \mu_0 \omega} \vec{u}_x$$

d) $\omega < \omega_p$

$$k = i \sqrt{\frac{\omega_p^2 - \omega^2}{c^2}}$$

$$\vec{B} = -\frac{i k' \epsilon_0}{\omega} e^{i(kx - \omega t)} \vec{u}_x$$

$$\langle \vec{\Pi} \rangle = \frac{1}{2} \operatorname{Re} \left(\frac{\vec{E}_\perp \cdot \vec{B}^*}{\mu_0} \right) = 0$$

$$\vec{E} = E_0 \underbrace{e^{-k'z}}_{\text{distance caractéristique } 1/k'} \cos(\omega t) \vec{u}_y \quad \text{onde évanescente}$$