

III - PLASMA INTERSTELLAIRE

1°) On a des champs de type onde plane.
$$\begin{cases} \vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\vec{k}\vec{n} - \omega t)} \\ \vec{B} = \vec{B}_0 e^{i(\vec{k}\vec{n} - \omega t)} \end{cases}$$

Dans cette prescription: $\vec{\nabla}_\perp \rightarrow i\vec{k}_\perp$

$$\frac{\partial}{\partial t} \rightarrow -i\omega$$

on a:

$$\text{rot } \vec{B} = \mu_0 \vec{j}_e + \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \rightarrow i\vec{k} \wedge \vec{B} = \mu_0 \vec{j}_e - \frac{i\omega}{c^2} \vec{E}$$

↑
seuls les e^- contribuent aux charges mobiles

$$\Rightarrow \vec{j}_e = \frac{i}{\mu_0} \left(\frac{\omega}{c^2} \vec{E} + \vec{k} \wedge \vec{B} \right) = \frac{i}{\mu_0} \underbrace{\left(\frac{\omega}{c^2} \vec{E}_0 + \vec{k} \wedge \vec{B}_0 \right)}_{\vec{j}_0} e^{i(\vec{k}\vec{n} - \omega t)}$$

sachant que $\vec{j}_e = -m_e e \vec{v}_e$

$$\vec{v}_e = -\frac{\vec{j}_e}{m_e e} \text{ a le même comportement.}$$

$$\rightarrow \vec{v}_e = \frac{-i}{\mu_0 m_e e} \left(\frac{\omega}{c^2} \vec{E}_0 + \vec{k} \wedge \vec{B}_0 \right)$$

2°) $\text{div } \vec{E} = \frac{\rho_i + \rho_e}{\epsilon_0} \stackrel{\text{HYPOTHÈSE}}{=} 0 \rightarrow i\vec{k} \cdot \vec{E}_0 = 0$ de plus si l'on calcule

$$\rightarrow \vec{k} \cdot \vec{j}_0 = 0 \quad \left\{ \vec{k} \cdot (\vec{k} \wedge \vec{B}_0) = 0 \text{ DEF} \right\}$$

 \vec{k} est bien orthogonal à \vec{j}_e et \vec{v}_e

$$3^\circ) m_e \frac{d\vec{v}_e}{dt} = \underbrace{-e\vec{E}}_{\vec{F}_e} + \underbrace{\vec{v}_e \wedge \vec{B}}_{\vec{F}_m}$$

même si l'on est pas dans le vide $E \sim c \cdot B$

$$\frac{F_m}{F_e} \sim \frac{v_e}{c} \ll 1$$

pour des particules non-relativistes

$$\underline{m_e \frac{d\vec{v}_e}{dt} = -e\vec{E}}$$