

## Équation des potentiels scalaires

Si on pose que le champ de forces électromagnétique est conservatif on a

$$\text{Rot } \vec{E} = \vec{0} \quad \& \quad \text{Rot } \vec{B} = \vec{0}$$

et ils dérivent tout les deux d'un potentiel scalaire .

$$\text{Rot}(\vec{E} + \text{grad } \phi) = \vec{0} \rightarrow \vec{E} = -\text{grad } \phi$$

$$\text{Rot}(\vec{B} + \text{grad } \varphi) = \vec{0} \rightarrow \vec{B} = -\text{grad } \varphi$$

Dans un milieu linéaire homogène et isotrope comme dans le vide on a les deux équations de Maxwell découplé avec toutes les hypothèses possible sur la divergence des champs (*champ transversal ou champ longitudinal*) :

$$\Delta \vec{E} = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} - \text{grad } \text{Div } \vec{E}$$

$$\Delta \vec{B} = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} - \text{grad } \text{Div } \vec{B}$$

En utilisant potentiels scalaire on a

$$\Delta \phi(\vec{r}, t) = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \phi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \phi(\vec{r}, t)}{\partial t} + \text{Div } \text{grad } \phi(\vec{r}, t)$$

$$\Delta \varphi(\vec{r}, t) = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t} + \text{Div } \text{grad } \varphi(\vec{r}, t)$$

(la distribution des potentiels scalaires dans l'espace et le temp forment des ondes scalaires) .

On a

$$\text{Div grad } \phi(\vec{r}, t) = \Delta \phi(\vec{r}, t) - \epsilon \mu \frac{\partial^2 \phi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} - \mu \sigma \frac{\partial \phi(\vec{r}, t)}{\partial t} = \frac{\rho_E}{\epsilon}$$

&

$$\text{Div grad } \varphi(\vec{r}, t) = \Delta \varphi(\vec{r}, t) - \epsilon \mu \frac{\partial^2 \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} - \mu \sigma \frac{\partial \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t} = \mu \rho_B$$

Soit  $\text{Div } \vec{E} = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \phi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \phi(\vec{r}, t)}{\partial t} - \Delta \phi(\vec{r}, t) = \frac{\rho_E}{\epsilon}$

&

$$\text{Div } \vec{B} = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t} - \Delta \varphi(\vec{r}, t) = \mu \rho_B$$

On peut passer en quadivecteur dans l'espace temp .

$$\left[ \epsilon \mu \frac{\partial^2 \phi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \phi(\vec{r}, t)}{\partial t} - \Delta \phi(\vec{r}, t) \right] v^\mu = \frac{j_E^\mu}{\epsilon}$$

&

$$\left[ \epsilon \mu \frac{\partial^2 \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \varphi(\vec{r}, t)}{\partial t} - \Delta \varphi(\vec{r}, t) \right] v^\mu = \mu j_B^\mu$$

Les équations formé par les composantes ne donnent qu'une seule

équation  $\epsilon \mu \frac{\partial^2 \phi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \phi(\vec{r}, t)}{\partial t} - \Delta \phi(\vec{r}, t) = \frac{\rho}{\epsilon}$

On un opérateur de Maxwell  $\epsilon \mu \partial_{tt} + \mu \partial_t - \Delta = \epsilon \mu \frac{\partial^2}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial}{\partial t} - \Delta$

On doit pouvoir passer en tenseur pour avoir plus dinformations au niveau des composantes de la quadridivergence

$$\partial_\nu E^{\mu\nu} = (\epsilon \mu \partial_{tt} + \mu \partial_t - \Delta) \frac{1}{c} (\phi v^\mu) = \frac{j^\mu}{c \epsilon}$$

## Problème des composantes vectoriel longitudinal .

Si la divergence du champ électrique en propagation libre dans le milieu n'est pas nul ça veut dire que le vecteur électrique est colinéaire au vecteur d'onde . Le problème c'est qu'on observe pas ce genre de champ en propagation dans le vide puisqu'on pourrait capté ce champ électrique et déduire son orientation longitudinal . Le seul moyen c'est d'éliminer ce vecteur longitudinal en couplant théoriquement une deuxième onde longitudinal en opposition de phase et d'amplitude .

Le champ d'onde scalaire dynamique et multidirectionnel ne peut être qu'un couple de champ en opposition longitudinal . Cette opposition apparaît naturellement dans la propriété du rotationnel :

$$\text{On a } \text{Rot}(\vec{E} + \text{grad } \phi) = \vec{0}$$

mais on a aussi  $\text{Rot}(\vec{E} - \text{grad } \phi) = \vec{0}$  sans que le potentiel scalaire ne change de signe ! Ce qui veut dire qu'il y a théoriquement un anti potentiel scalaire qui existe en même temps . Cette anti potentiel scalaire pourrait être en accord avec le signe des densités de charge électrique possible + ou - mais on se retrouve avec une seule divergence à résoudre . Cette anti potentiel scalaire est donc du type anti matière . Le champ électrique longitudinal n'est pas visible parcequ'il est nul par opposition avec un champ électrique généré par interaction avec des flux électriques de déplacement généré par de l'anti matière quelque part dans le vide .

Si on reprend l'équation

$$\Delta \phi(\vec{r}, t) = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \phi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \phi(\vec{r}, t)}{\partial t} + \text{Div } \text{grad } \phi(\vec{r}, t)$$

On voit que dans le cas des ondes transversales l'équation se réduit à

$$\Delta \phi(\vec{r}, t) = \epsilon \mu \frac{\partial^2 \phi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} + \mu \sigma \frac{\partial \phi(\vec{r}, t)}{\partial t} \text{ et si on a un deuxième}$$

champ électrique couplé en opposition de phase et d'amplitude on aura

$\vec{E} = \vec{0}$  qui donne  $\text{Rot } \vec{E} = \text{Rot}(\text{grad } \phi) = \vec{0}$   $\text{grad } \phi = \vec{0}$  ce qui veut dire que le potentiel scalaire ne dépend pas de l'espace mais

seulement du temps . Se genre de champ d'onde scalaire se déplace dans le temp mais lorsque l'opposition de phase est orienté dans une même direction l'onde scalaire se propage bien dans une direction spatial mais pourra se connecté comme ci elle venait de toute les directions possible puisqu'elle ne dépend pas des variable d'espace .

On peut trouvé facilement des informations sur les configurations dans le vide ou sont lié par des équations les potentiel électrique et magnétique .

Si on pose par exemple  $\vec{B} = \vec{0}$  comme le résultat d'un couplage d'onde électromagnétique transversale en opposition de phase et d'amplitude au niveau du champ magnétique . On a

$$\text{Rot } \vec{E} = \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = \vec{0} \quad \& \quad \text{Rot } \vec{B} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \mu_0 \sigma_0 \vec{E} = \vec{0} \quad \text{donc}$$

une configuration permise d'autre qui se cache dans les même

données du rotationnel nul qu'on a posé dans la première partie de cette

$$\text{fiche d'orientation} \quad \text{Rot } \vec{E} = \vec{0} \quad \& \quad \text{Rot } \vec{B} = \vec{0} \quad .$$

On pose une solution d'onde transversal élémentaire  $\vec{E} = \vec{E}_0 e^{j(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)}$  et on calcul la relation de dispersion qui forme la condition :

$$\text{On trouve} \quad -\epsilon_0 \mu_0 \omega j + \mu_0 \sigma_0 = 0 \quad \rightarrow \quad \omega = -\frac{\sigma_0}{\epsilon_0} j \quad \text{qu'on remet}$$

dans le vecteur pour identifié la solution d'onde qui est bien une onde dynamique purement électrique qui s'amortie dans le vide donc interaction avec des particules du vide qui composent des courants induit .

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{j(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)} = \vec{E}_0 e^{-\frac{\sigma_0}{\epsilon_0} t} e^{j(\vec{k} \cdot \vec{r})}$$

**FB**