

1. Questions

1. O_2 : tous les électrons sont appariés \Rightarrow diamagnétique
He: gaz rare / toutes les couches électroniques sont remplies \Rightarrow diamagnétique
Li: alcalin / 1 électron célibataire \Rightarrow paramagnétique
Co: ferromagnétique
HCl: tous les électrons sont appariés \Rightarrow diamagnétique
2. O_2 molécule diatomique homonucléaire \Rightarrow non polaire
He, Li, Co atomes non polaires
HCl molécule diatomique hétéronucléaire \Rightarrow polaire
3. Quand on chauffe un aimant au delà de sa température de Curie, il perd son caractère ferromagnétique.
(aimantation rémanente en l'absence de champ magnétique)
Il devient paramagnétique et ~~perd~~ n'est plus aimanté.

2. Polarisation d'orientation

1. les molécules polaires ont un moment dipolaire électrique permanent. En l'absence de champ électrique appliqué, les moments des molécules sont orientés aléatoirement. Il n'y a pas de polarisation dans le milieu. En présence d'un champ appliqué, les moments électriques ont tendance à s'orienter selon le champ, d'où l'apparition d'une polarisation \vec{P} dans le milieu.

Retard dû à l'inertie lors de la rotation des molécules

(rotations perturbées par les forces intermoléculaires)

$$\text{2a) } \epsilon = \frac{\partial \vec{P}}{\partial t} + \vec{P} = \epsilon_0 \chi_0 \vec{E} \quad \text{On peut passer en notation}$$

complexe car l'équation est

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)}$$

linéaire

$$\vec{P}(\vec{r}, t) = \vec{P}_0(\vec{r}) e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)}$$

$$(-i\omega\tau + 1) \vec{P} = \epsilon_0 \chi_0 \vec{E} \quad \text{donc} \quad \vec{P} = \frac{\epsilon_0 \chi_0}{1 - i\omega\tau} \vec{E}$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \chi \vec{E} \quad \text{avec} \quad \chi = \frac{\chi_0}{1 - i\omega\tau}$$

$$\epsilon_r = 1 + \chi$$

$$\epsilon_r = 1 + \frac{\chi_0}{1 - i\omega\tau}$$

2b) $\tau \rightarrow 0$ $\chi \rightarrow \chi_0$ et $\underline{\epsilon}_r \rightarrow 1 + \chi_0$

χ et $\underline{\epsilon}_r$ tendent vers leurs valeurs (réelles) en régime stationnaire si la relaxation du milieu n'existe pas ($\tau \rightarrow 0$), le milieu se polariserait instantanément sous l'effet du champ électrique.

Pas de retard $\Rightarrow \chi$ et $\underline{\epsilon}_r$ sont réels

3a) $\underline{\epsilon}_r = \epsilon_{r,1} + i \epsilon_{r,2} = 1 + \frac{\chi_0}{1 - i\omega\tau}$
 $\underline{\epsilon}_r = 1 + \frac{\chi_0}{1 + (\omega\tau)^2} + \frac{i \chi_0 \omega\tau}{1 + (\omega\tau)^2}$

$\epsilon_{r,1} = 1 + \chi_0 / (1 + (\omega\tau)^2)$

$\epsilon_{r,2} = \chi_0 \omega\tau / (1 + (\omega\tau)^2)$

3b) 1 milieu dont la permittivité dépend de ω = milieu dispersif

1 milieu dont la permittivité est complexe = milieu absorbant ou transparent

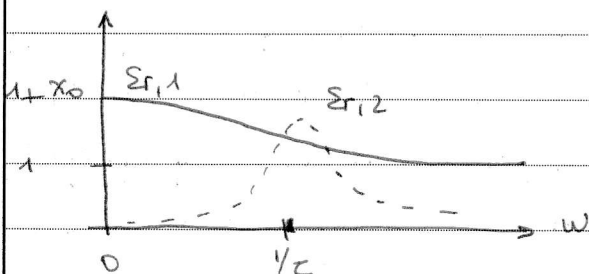
3c) $\epsilon_{r,2} \geq 0$ car $\chi_0 \geq 0, \omega \geq 0, \tau \geq 0$

$\epsilon_{r,2}$ est associé aux phénomènes d'absorption / dissipation

3d) $\omega = 0$ $\epsilon_{r,1} = 1 + \chi_0$ $\epsilon_{r,2} = 0$

$\omega = 1/\tau$ $\epsilon_{r,1} = 1 + \frac{\chi_0}{2}$ $\epsilon_{r,2} = \chi_0/2$

$\omega \rightarrow +\infty$ $\epsilon_{r,1} \rightarrow 1$ $\epsilon_{r,2} \sim \chi_0/\omega\tau \rightarrow 0$



3e) $\omega \ll 1/\tau$ $\epsilon_{r,1} \rightarrow 1 + \chi_0$ $\chi \rightarrow \chi_0$ $\epsilon_{r,2} \rightarrow 0$

le milieu reçoit instantanément (\vec{P} et \vec{E} en phase, \vec{D} et \vec{E} en phase)

χ, ϵ_r tendent vers leurs valeurs en régime stationnaire)

les dipôles suivent les variations du champ électrique

$\omega \gg 1/\tau$ $\epsilon_{r,1} \rightarrow 1$ $\epsilon_{r,2} \rightarrow 0$

les variations du champ sont trop rapides : les dipôles ne peuvent pas suivre les variations du champ, le milieu ne reçoit pas.

3f) $\omega_a = 1/\tau$ semble être + efficace pour chauffer le milieu car $\text{Im}(\underline{\epsilon}_r) = \text{Im}(\chi)$ présente un maximum autour de $1/\tau$

A cette pulsation, le milieu absorbe beaucoup d'énergie, qui se transforme en chaleur

3 Milieu diélectrique et magnétique

1) $\text{div } \vec{D} = 0$ (milieu non chargé) $\text{div } \vec{B} = 0$
 $\text{rot } \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ $\text{rot } \vec{H} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$ (pas de courant libre)

2. relations constitutives du matériau

$\vec{D} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E}$ ϵ_r, μ_r indépendants des coordonnées
 $\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H}$ d'espace et du temps

$\text{div } \vec{D} = 0 \Rightarrow \text{div } \vec{E} = 0$

$\text{rot } \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

$\text{div } \vec{B} = 0$

$\text{rot } \vec{B} = \mu_0 \mu_r \text{rot } \vec{H} = \mu_0 \mu_r \epsilon_0 \epsilon_r \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \Rightarrow \text{rot } \vec{B} = \frac{\epsilon_r \mu_r}{c^2} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$

3. $\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)}$

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

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

$\text{rot } \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ $i\vec{k} \wedge \vec{E} = -(-i\omega) \vec{B} \Rightarrow \vec{k} \wedge \vec{E} = \omega \vec{B}$

$\text{rot } \vec{B} = [\epsilon_r \mu_r / c^2] (-i\omega) \vec{E} = i\vec{k} \wedge \vec{B} \Rightarrow \vec{k} \wedge \vec{B} = -\frac{\epsilon_r \mu_r}{c^2} \omega \vec{E}$

4a) $\vec{k} \wedge (\vec{k} \wedge \vec{E}) = \underbrace{(\vec{k} \cdot \vec{E}) \vec{k}}_0 - (\vec{k} \cdot \vec{k}) \vec{E}$

= 0 car l'onde est transverse

$\vec{k} \wedge (\vec{k} \wedge \vec{E}) = \omega \vec{k} \wedge \vec{B} = -\omega^2 \mu_r \epsilon_r \frac{1}{c^2} \vec{E}$

donc $(\vec{k} \cdot \vec{k}) \vec{E} = \frac{\omega^2}{c^2} \epsilon_r \mu_r \vec{E} (*)$

4b) l'équation précédente (*) doit être vraie à tout instant en tout point \vec{r}

(*) est vérifiée si $(\vec{k} \cdot \vec{k}) = \frac{\omega^2}{c^2} \epsilon_r \mu_r$

5a) $n_1 = \text{Re}(n)$ = indice de réfraction ou indice optique

$n_2 = \text{Im}(n)$ = indice d'absorption ou d'extinction

5b) $n_2 \geq 0$

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

$\vec{k} = k \vec{e}_z = n k_0 \vec{e}_z$

$= (n_1 + i n_2) k_0 \vec{e}_z$

$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(k_0 n_1 z - \omega t)} e^{-n_2 k_0 z}$

$\vec{E} = \text{Re}(\vec{E}) = \vec{E}_0 e^{-n_2 k_0 z} \cos(n_1 k_0 z - \omega t)$

terme d'atténuation $\Rightarrow n_2 \geq 0$

5c) $n^2 = \epsilon_r \mu_r$