

LP 29 Ondes électromagnétiques dans les milieux conducteurs

Maria

January 23, 2019

Contents

0.0.1	Pré-requis	2
0.0.2	Introduction et application	2
0.1	Modélisation	2
0.1.1	Modèle de Drude	2
0.1.2	Condition d'électroneutralité	2
0.1.3	Approximation des régimes quasi-stationnaires ARQS	2
0.2	Propriétés à basse fréquence	2
0.2.1	Equation de diffusion	2
0.2.2	Effet de peau	2
0.2.3	Limite du conducteur parfait	3
0.3	Propriétés à haute fréquence	3
0.3.1	Equation de propagation	3
0.4	Conclusion	3

0.0.1 Pré-requis

OEM dans le vide.

0.0.2 Introduction et application

0.1 Modélisation

Un conducteur possède des électrons de valences susceptibles de se déplacer, on va décrire ce mouvement avec le modèle de Drude.

0.1.1 Modèle de Drude

Présentation des hypothèses.

On applique le PFD aux électrons

$$m d_t v = q(E + v \times B) - \frac{m}{\tau} v \quad (1)$$

Les électrons sont non relativistes, le terme magnétique est donc négligeable.
v leçon Maria.

0.1.2 Condition d'électroneutralité

On se place à une échelle de temps longue devant τ ce qui impose $\omega < \omega_{en}$: ainsi le système est toujours à l'équilibre.

0.1.3 Approximation des régimes quasi-stationnaires ARQS

On regarde à partir de Maxwell-Ampère quelle est la fréquence max à laquelle cette approximation demeure constante, en regardant à quelle condition la relation $\mu_0 J \ll \mu_0 \epsilon_0 \partial_t E$ reste vérifiée. On trouve $\omega \ll \sqrt{\gamma_0 / \epsilon_0 \tau}$.

0.2 Propriétés à basse fréquence

0.2.1 Equation de diffusion

Cette fois on a le terme en J qui domine dans maxwell ampère, on obtient donc l'équation de diffusion et non de d'Alembert.

$$\Delta E = \mu_0 \gamma_0 \partial_t E \quad (2)$$

0.2.2 Effet de peau

On résout l'équation de diffusion pour une onde plane monochromatique, afin d'obtenir la relation de dispersion. On en déduit la notion d'effet de peau : pénétration de l'onde sur une longueur caractéristique δ .

0.2.3 Limite du conducteur parfait

Correspond au cas $\gamma_0 \rightarrow \infty$ et donc $\delta \rightarrow 0$.

0.3 Propriétés à haute fréquence

0.3.1 Equation de propagation

On traite le cas général avec les deux termes E et J dans l'équation de Maxwell Ampère et trouve ainsi la relation de dispersion (en se plaçant avec une OPM)

$$K = \epsilon\mu_0\omega^2 = \frac{\omega^2}{c^2} \left(1 + \frac{\gamma}{i\omega\epsilon_0}\right) \quad (3)$$

On regarde ensuite ce qu'il se passe à différentes pulsations en les situant par rapport à la pulsation plasma.

Illustration du cas de la ionosphère.

0.4 Conclusion

Questions

Quelle est le lien entre la pulsation plasma et la densité de porteurs de charge ?

Fabrique t'on les meilleurs miroirs en utilisant les effets décrits dans cette leçon ?

Non on utilise des phénomènes d'interférence avec des couches de diélectrique placées sur le métal réfléchissant.

Quelle est la structure de l'onde dans le cas où elle traverse un conducteur ?

La structure est similaire à celle d'une OPM dans le vide : on a un trièdre E, B, K?

Dans quelle situation on a plus de trièdre E, B k ?

Pouvez vous nous dessiner un schéma de câble coaxial et nous expliquer pourquoi un câble coaxial est il plus performant qu'un fil à haute fréquence ?

Un fil va avoir une résistance $R = L/\gamma S$, l'effet de peau va engendrer une diminution de la surface efficace et augmenter la résistance. On évite cet effet avec un câble coaxial.

Quelle hypothèse fait on pour obtenir la relation de dispersion dans la troisième partie ? Pourrait on ne pas la faire ?

On aurait pu décomposer notre onde sur une autre base que celle des ondes planes.

Pourquoi l'or est il le seul métal qui est "jaune" ?

Il existe des transitions inter-bandes dans les métaux, qui sont majoritairement dans l'UV, sauf pour l'or où il existe une fréquence de transition appartenant au visible. C'est dû à un effet relativiste concernant l'électron orbitant autour du noyau, cette orbite étant particulièrement proche

pour l'or.

Que nous apprend l'équation de diffusion dérivée en seconde partie ?

Comment se diffusent les électrons (comment r varie avec t) ?

De quand date le modèle de Drude ? Arrive t-il avant ou après la théorie quantique ?

Quelles sont ses limitations ? Quels phénomènes demeurent inexpliqués ?

Quel est l'ordre de grandeur de la vitesse des électrons ? (quelle est la valeur de la vitesse limite dérivée) ?

$v_{lim} = \frac{q\tau\vec{E}}{m} \simeq m/s \gg c$: bien non relativiste. Il y a aussi la vitesse, plus grande, due à l'agitation thermique : $\frac{1}{2}v^2 \simeq \frac{3}{2}k_B T$

Remarques

Passer plus de temps sur l'énergie et le régime dissipatif.

Mettre bien en valeur qu'il existe deux temps caractéristiques : $1/\tau$ et $1/\omega_p$.

Il ne faut pas oublier de mentionner à chaque partie quel est le comportement de \vec{B} , même si il est similaire à celui du champ électrique.

Pour la dernière relation de dispersion, il faudrait peut être tracer les parties réelles et imaginaire de k sur un slide.

Rappeler que ω_p dépend de n la densité de porteurs de charges.

Il faut avoir la dépendance des coefficients de réflexion et de transmission en fonction de l'angle, de la fréquence et de la polarisation pour les questions.

C'est bien de faire le cas d'un conducteur qui ne soit pas un métal comme les plasmas : ionosphère en l'occurrence.