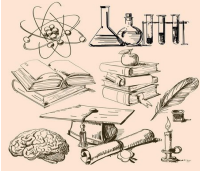


05/12/2017



Propagations des ondes planes dans les matériaux et métamatériaux

(Comme Dr Horton fait pas son travail , Dr Fab va faire le rapport pour vous les amies , c'est du niveau 1^{er} et 2^{ieme} années en électromagnétisme ___ (c'est pour ma formation ok , sa m'entraîne a faire les éléments de synthèse) .

Propagation des ondes électromagnétique transversale dans les milieux .

Calcul de l'équation :

Les milieux sont caractérisé par une permittivité $\epsilon = \epsilon_0 \epsilon_r$, une perméabilité $\mu = \mu_0 \mu_r$ et une conductivité σ .

En reportant ses valeur dans les équations de Maxwell on a exactement les même équations sauf que les paramètres dans le vide sont passé aux paramètres dans le milieux .

$$\text{DIV}(\vec{E}) = \frac{\rho}{\epsilon} \quad (1) \quad \text{DIV}(\vec{B}) = \vec{0} \quad (2)$$

$$\text{Rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad (3) \quad \text{Rot}(\vec{B}) = \mu \vec{J} + \epsilon \mu \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \quad (4)$$

En dérivant l'équation de *Maxwell Ampère* (4) , et en prenons le rotationnel de l'équation de l'induction *Maxwell Faraday* (3) on arrive a l'équation du système en prenons en compte le courant de conduction J :

$$\Delta \vec{E} = \mu \frac{\partial \vec{J}}{\partial t} + \epsilon \mu \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} , \text{ le courant de conduction } J \text{ est relié au champ électrique par la}$$

relation $\vec{J} = \sigma \vec{E}$ qui mène à l'équation de propagations du champ électrique dans

$$\text{les milieux } \Delta \vec{E} = \mu \sigma \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \epsilon \mu \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} .$$

Calcul des solutions :

THM :

Toute les solutions transversales des équations de Maxwell peuvent être décomposé en série de Fourier .

Selon se théorème on sait quel solution particulière étudié , c'est une onde électromagnétique du type $\vec{E} = \vec{E}_0 \cos(\omega t + \varphi)$ ou $\vec{E} = (E_{x_0}, E_{y_0}, E_{z_0})$ est le vecteur constant qui a pour composante les amplitude maximal du signal , ωt la pulsation par le temp t , et φ le déphasage au niveau de l'antenne .

On peut rajouter les variables d'espace x , y et z sous la forme du vecteur positions

$$(x, y, z) = \vec{r} \quad \text{qui sera multiplié scalairement avec un vecteurnt} \quad (k_x, k_y, k_z) = \vec{k}$$

appelé vecteur d'onde qui sert physiquement à annulé la dimension dans le cosinus.

Finalement la solution qui nous intéressent $\rightarrow \vec{E} = \vec{E}_0 \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t + \varphi)$, appeler

ondes planes à cause de son invariance quand le vecteur position prend toute les coordonnées d'un plan orthogonal au vecteur d'onde donc parallèle entre eux dans le vide et espacé l'un de l'autre d'une longueur d'onde λ .

Ecriture complexe .

On a $\vec{E}^0 \cos(k.r - \omega t + \varphi) = \vec{E}^0 e^{i(k.r - \omega t + \varphi)} = \vec{E}^0 [\cos(k.r - \omega t + \varphi) + i \sin(k.r - \omega t + \varphi)]$ et on peut

faire sur l'exponentiel des additions , multiplier par un nombre réel , dérivé ou

intégrer sans changer la bonne valeur du cosinus (*faut pas multiplier l'exponentiel par un nombre complexe sinon sa marche pas*).

En réalité , la fonction $\vec{E}^0 \cos(k.r - \omega t + \varphi)$ n'est pas une solution directement dans la mesure ou c'est la relation dite "de dispersion" qui donnent les conditions , c'est une

relation entre les variable d'espace et la pulsation , dans le vide elle s'écrit $k = \frac{\omega}{c}$ ou k est la norme du vecteur d'onde et pour connaître la relations de dispersion dans les

milieux on doit mettre la solution dans l'équation de propagation et chercher les conditions .

On commence par simplifier le problème en alignant conventionnellement l'axe x du référentiel orthogonal arbitraire sur l'axe de propagation de l'onde pour limiter le vecteur position à la coordonnée x et le vecteur d'onde à sa composante k_x ... (le vecteur d'onde est colinéaire à l'axe de propagation donc k_x est aussi la norme du vecteur donc c'est à dire $k_x = k$ et le produit scalaire $k \cdot r$ devient kx).

$$\vec{E} = \vec{E}^0 e^{i(kx - \omega t + \varphi)}$$

Maintenant on calcule les conditions qui forment la relation de dispersion en mettant la fonction dans l'équation des ondes dans le milieu .

On obtient un nombre complexe $k^2 = \epsilon \mu \omega^2 + \sigma \mu \omega i$.

Laissons cette relation de dispersion de côté pour l'instant et utilisons le fait que la norme du vecteur d'onde est aussi complexe puisque son carré est complexe

C'est à dire qu'on a $k = k_1 + k_2 i$ qu'on peut remettre dans la fonction et voir ce que ça donne (en utilisant les propriétés de l'exponentiel) :

$$\vec{E} = \vec{E}^0 e^{i((k_1 + k_2 i)x - \omega t + \varphi)} = \vec{E}^0 e^{-k_2 x} e^{i(k_1 x - \omega t + \varphi)}$$

la fonction $f(x) = e^{-k_2 x}$ décroît pour x positive, c'est clairement le facteur

d'atténuation de l'amplitude du signal transmis pendant sa propagation dans le milieu .

(Remarque : on a dit qu'on prenait seulement la valeur réelle d'un résultat avec l'exponentiel complexe donc pourquoi on considère la partie imaginaire de la relation de dispersion ? Parce que c'est un résultat intermédiaire, le résultat final c'est la multiplication de la fonction par un nombre réel donc c'est ok).

Calcul du vecteur d'onde :

$k^2 = \epsilon\mu\omega^2 + \sigma\mu\omega i$ on pose $A = \epsilon\mu\omega^2$, $B = \sigma\mu\omega$ et on cherche x et y

tel que $x + yi = \sqrt{A + Bi}$ c-a-d $(x + yi)^2 = A + Bi$, qui revient à résoudre le système

$$\begin{aligned} x^2 - y^2 &= A \\ 2xy &= B \end{aligned}$$

(c'est une équation bicarré du 2ieme degré).

Sa donne $x = \sqrt{\frac{-A + \sqrt{A^2 + B^2}}{2}}$ et $y = \sqrt{\frac{-A - \sqrt{A^2 + B^2}}{2}}$ et on a les partie réel et imaginaire

de la norme complexe du vecteur d'onde :

$$k_1 = \sqrt{\frac{-\epsilon\mu\omega^2 + \sqrt{(-\epsilon\mu\omega^2)^2 + (\sigma\mu\omega)^2}}{2}} \quad \& \quad k_2 = \sqrt{\frac{-\epsilon\mu\omega^2 - \sqrt{(-\epsilon\mu\omega^2)^2 + (\sigma\mu\omega)^2}}{2}} .$$

A partir de la on peut commencer à étudier un peut le milieu ϵ, μ, σ qui aurait le plus de moyens pour stopper ou d'absorber un champ électromagnétique transversale transmis avec une pulsation ω .

D'abord les conditions réel sur la racine carré puisque les nombres k_1 et k_2 sont réel .

$$-\epsilon\mu\omega^2 > \sqrt{(-\epsilon\mu\omega^2)^2 + (\sigma\mu\omega)^2} \rightarrow 0 > \sigma\mu\omega \text{ (faut voir positif ou égal) } \dots\dots\dots$$

.....

(Je fait des mises a jour ok).

FB

