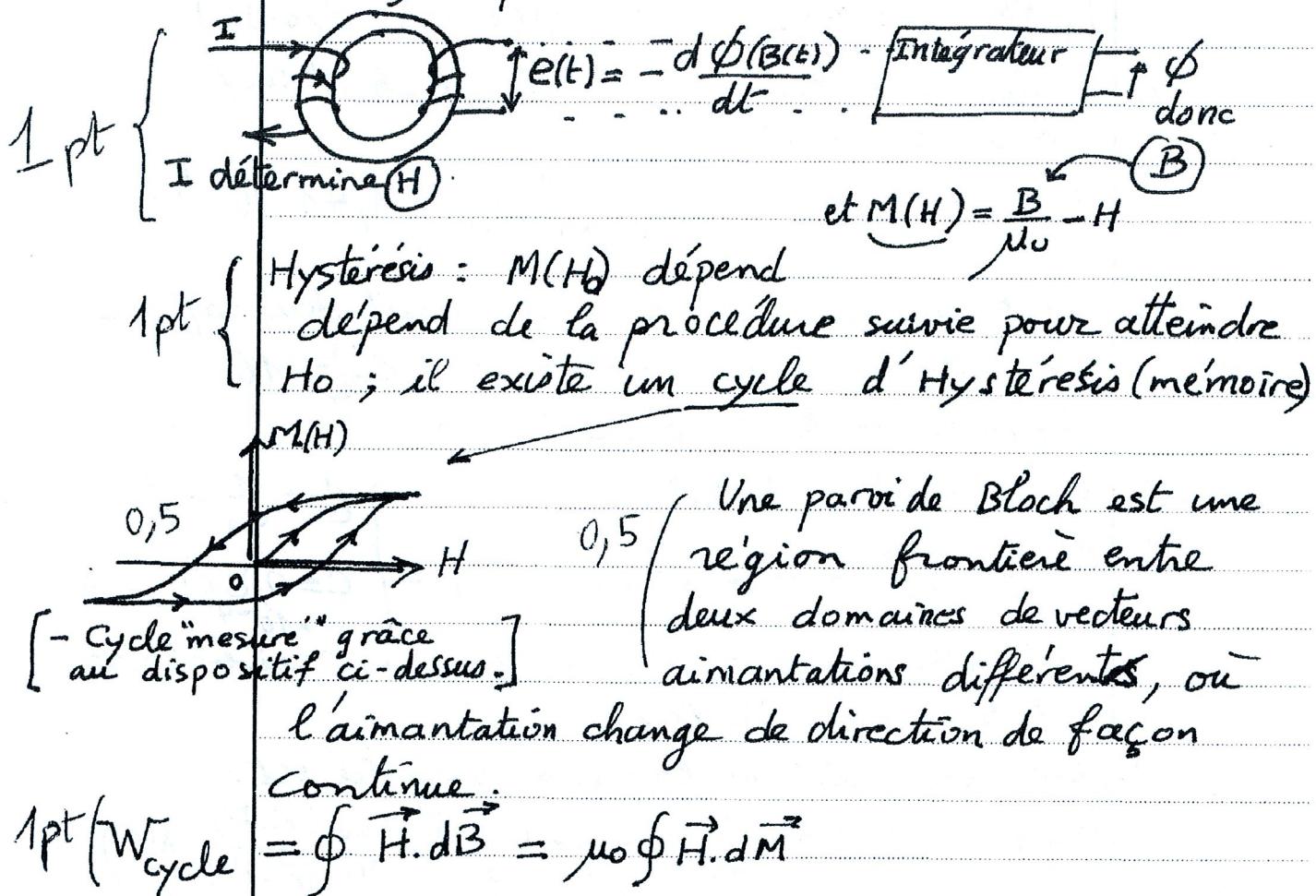
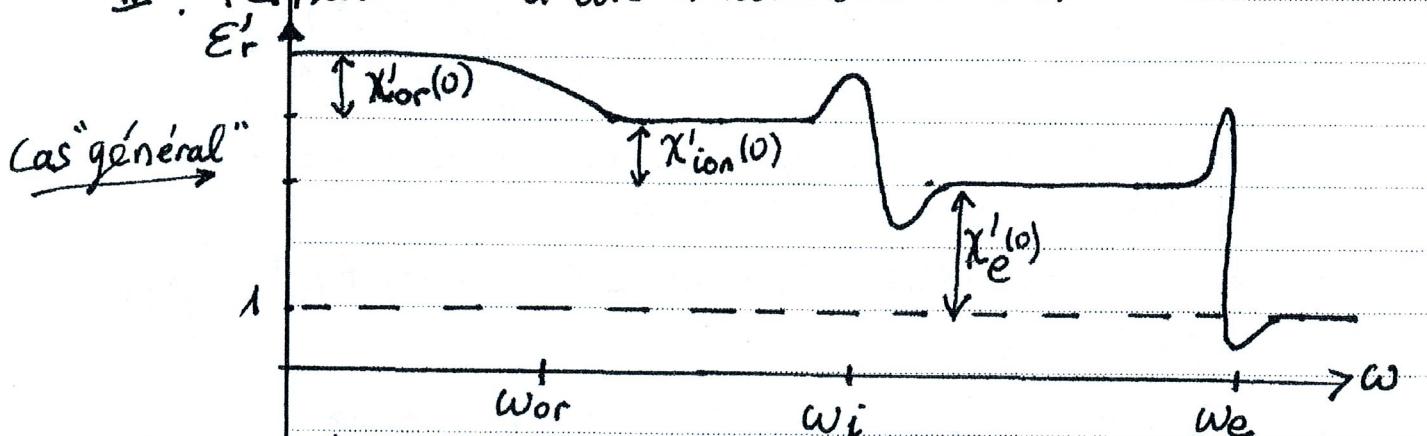


## L3-SPC . Electromagnétisme Session 1.

## I. Pertes magnétiques



## II. Permittivité d'un matériau l.h.i.



1 pt A) 1. Dans ce cas  $\omega_e \sim 10^{15}$  rad/s et  $\omega_{\text{ion}} \sim 10^{13}$  rad/s et il n'y a pas de dipôles, donc  $\chi'_{\text{or}} = 0$

1 pt → 2.  $n_{\text{opt}} = \sqrt{\epsilon_r} = \sqrt{1 + \chi'_e} = 3$ .

B)  $\{0 < \omega < 10^7\} \rightarrow$  les dipôles, les ions et les électrons répondent à l'excitation électrique

page 2

3.

1 pt

$\{10^{10} < \omega < 10^{12}\} \rightarrow$  les dipôles ne répondent pas.

Seuls les ions et les électrons répondent à l'excitation

$\{10^{13} < \omega < 10^{15}\}$  seuls les électrons répondent "

1 pt

4.

Pour le matériau A,  $\alpha \omega = 6,28 \cdot 10^6 \text{ rad/s}$   
on a  $E_r' = 16$

$$C = E_r' \epsilon_0 \frac{S}{d} = \frac{16}{36\pi \cdot 10^9 \times 10^{-6}} \frac{1 \text{ m}^2}{\text{m}} = 1,41 \cdot 10^{-4} \text{ F/m}^2$$

5. Tout se passe comme si on avait deux capacités

en série. Pour le matériau A,  $E_r'_A = 16$

Pour le matériau B,  $E_r'_B = 25$

0,5

$$C_A = 1,41 \cdot 10^{-4} \text{ F/m}^2$$

0,5

$$C_B = \frac{25}{16} C_A = 2,21 \cdot 10^{-4} \text{ F/m}^2 \quad \left. \begin{array}{l} \frac{1}{C} = \frac{1}{C_A} + \frac{1}{C_B} \\ C \approx 0,86 \text{ F/m}^2 \end{array} \right. \times 10^{-4}$$

0,5 pt

$E_r'(10^{18} \text{ rad/s}) = 1$  (les électrons ne "suivent" plus l'excitation électrique).

III.1 a) Le potentiel vecteur créé par la matière aimantée est :

$$\vec{A}_m(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{M} \times \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3} dV = \vec{M} \times \left( \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3} dV \right)$$

car  $\vec{M}$  est UNIFORME

2 pts

$$= \mu_0 \vec{M} \times \frac{\epsilon_0 \vec{E}^*}{\rho_0} \text{ avec } \vec{E}^* = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \int_V \frac{\rho_0 (\vec{r} - \vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3} dV$$

est le "champ électrique, auxiliaire" dû à une charge fictive en densité  $\rho_0$ .

1. b) Le champ est radial. Théorème de Gauss  $\Rightarrow 2\pi r^h E_{in}^* = \pi r^2 h \rho_0 / \epsilon_0$   
 $\Rightarrow E_{in}^* = \frac{\rho_0}{2\epsilon_0} r^h$ .

2 pts

$$\vec{A}_m(r) = \mu_0 M \vec{e}_z \times \frac{\epsilon_0}{\rho_0} \times \frac{\rho_0}{2\epsilon_0} \cdot r^h \vec{e}_\theta = \mu_0 M \frac{r^h}{2} \vec{e}_\theta$$

$$\vec{B} = \vec{rot} \vec{A}_m = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( \rho_0 M \frac{r^h}{2} \right) \vec{e}_3 \Rightarrow \mu_0 M \cdot \vec{e}_3 = \mu_0 \vec{M}$$

1 pt 2. a)

$$\vec{B}(t) = \mu_0 M_0 \exp - i\omega t \cdot \vec{e}_3 \text{ et } \vec{B}'(t) = \mu_0 M_0 \cos \omega t \cdot \vec{e}_3$$

b)

Tout plan contenant Oz est un plan d'antisymétrie des sources de courant donc le champ électrique lui est perpendiculaire :  $\vec{E} = E \cdot \vec{e}_\phi$

2 pts

page 3

2 pts

c) M.F.  $\Rightarrow \text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = i\omega \mu_0 M_0 e^{-i\omega t} \vec{e}_z$

$$\left[ \text{rot } \vec{E} \right]_{\vec{e}_z} = \frac{1}{\rho} \left[ \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho E_\varphi) - \frac{\partial E_\rho}{\partial \varphi} \right] \text{ car } \text{rot } \vec{E} \text{ est selon } \vec{e}_z$$

D'où  $\frac{\partial}{\partial \rho} (\rho E_\varphi) = \mu_0 M_0 \cdot i\omega \cdot e^{-i\omega t} \rho$

$$\Rightarrow \rho E_\varphi = \mu_0 M_0 \cdot i\omega \cdot e^{-i\omega t} \frac{\rho^2}{2} + \text{cte} \text{ car } E_\varphi \text{ ne dépend ni de } \varphi, \text{ ni de } z \text{ (invariances).}$$

$$\Rightarrow E_\varphi = \frac{i}{2} \cdot \mu_0 M_0 \cdot \rho \cdot \omega e^{-i\omega t} \text{ et } E_\varphi = \frac{1}{2} \mu_0 M_0 \rho \omega \sin \omega t$$

1 pt

d)  $\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E} = \frac{i}{2} \cdot \mu_0 \epsilon_0 \chi_e M_0 \rho \omega e^{-i\omega t} \vec{e}_\varphi$

$$\vec{P} = \frac{1}{2} \mu_0 \epsilon_0 \chi_e M_0 \rho \omega \sin \omega t \cdot \vec{e}_\varphi$$