

Intra

26 octobere 2020

1846 912

P HS 1102

Inha PHS-1102

Paul Clas - 1846912

11  $a < p < b$

$$Q = \int_V \rho \, dV = \int_0^{2\pi} \int_0^L \int_a^b k p^2 p \, dz \, d\theta$$

D'après ces données, on en déduit (57)

$$\frac{2\pi k L}{5} (b-a)^3$$

$$\int_0^{2\pi} \int_0^L \left[ \frac{k p^4}{4} \right]_a^b dz \, d\theta = \int_0^{2\pi} \int_0^L \frac{k b^4 - k a^4}{4} dz \, d\theta$$

$$= \int_0^{2\pi} \int_0^L \frac{k}{4} (b^4 - a^4) dz \, d\theta = \frac{k}{4} \int_0^{2\pi} L (b^4 - a^4) d\theta$$

$$= k \frac{2\pi L (b^4 - a^4)}{4} = \frac{k \pi L (b^4 - a^4)}{2} \leftarrow$$

1.2

Réponse : ~~b~~  $\leftarrow b$

1.3

① - D

② - A

③ - K

④ - L

⑤ - i

⑥ - M

1.4

condensator  $\rightarrow$  densité constante

conductivité frontalière

$\rightarrow$  réponse D

charges längenthal

$\rightarrow$  donc signes  $\sigma$  même donc J  
constant

donc  $J_1 = J_2$

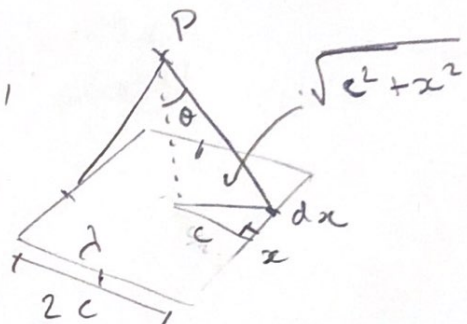
Puisque deux diélectriques différents  
 $D_1 \neq D_2$



## Question 2

2.1 Puisque  $r=0$   $\vec{E}=0$

2.2  $E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho(r)}{r^2} dl'$



$$E_x = 0$$

$$E_y = 0$$

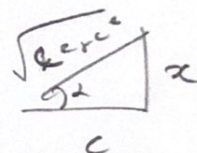
$$E_z = E \cos \theta$$

$$dl' = dx'$$

$$r^2 = z^2 + c^2 + x^2$$

$$\cos \theta = \frac{z}{r}$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \rho l \int \frac{dx'}{z^2 + c^2 + x'^2} \cos \theta$$



$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \rho l \int_{-c}^c \frac{z}{(z^2 + c^2 + x'^2)^{3/2}} dx'$$

$$r \cos \theta = \frac{z}{r}$$

$$z = r \cos \theta$$

$$dz = -r \sin \theta d\theta$$

$$= \frac{2\rho l z}{4\pi\epsilon_0} \int_0^c \frac{dx}{(z^2 + c^2 + x^2)^{3/2}}$$

$$\cos \theta = \frac{z}{\sqrt{c^2 + x^2}}$$

$$\left( \frac{\cos \theta}{r} \right)^3 = \left( \frac{1}{\sqrt{z^2 + r^2}} \right)^3$$

$k^2 = \dots$

$$z=0 \rightarrow \tan \alpha = 0 \quad \alpha = 0$$

$$z=c \rightarrow \alpha = \tan^{-1} c$$

$$E_z = \frac{\rho l z}{2\pi \epsilon_0} \int_0^{\tan^{-1}(c)} \sec^2 \alpha \, d\alpha \cdot \frac{\cos \alpha}{(c^2 + z^2)^{3/2}}$$

$$E_z = \frac{\rho l z}{2\pi \epsilon_0 (c^2 + z^2)^{3/2}} \sin \alpha$$

$$E_z = \frac{\rho l z}{2\pi \epsilon_0 (c^2 + z^2)^{3/2}} \left[ \frac{\alpha}{\sqrt{c^2 + z^2}} \right]_0^c$$

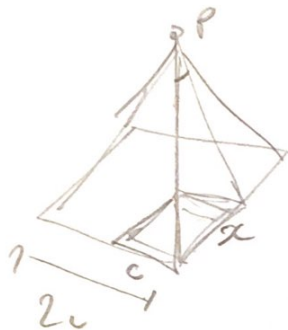
$$E_z = \frac{\rho l z}{2\pi \epsilon_0 (c^2 + z^2)^{3/2}} \left( \frac{c}{\sqrt{c^2 + z^2}} - 0 \right)$$

$$E_z = \frac{\rho l z c}{4\pi \epsilon_0 (c^2 + z^2)^{3/2} \sqrt{c^2 + z^2}}$$

$$E_z = \frac{\rho l z c}{4\pi (z^2 + c^2)^{3/2} \sqrt{c^2 + z^2}} \hat{z}$$

→ Le champ électrique à distance  $r$  d'une ligne  
avec une charge distribuée également de taille  $2l$   
est.

$$E(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2pl}{r\sqrt{r^2 + l^2}} \vec{r}$$



distance de  $P$  à chaque coin est

$$r = \sqrt{z^2 + c^2}$$

On sait que  $E_x = E_y = 0$  à cause de la symétrie

$$\vec{E} = 4 \left[ \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2pl}{r\sqrt{r^2 + l^2}} \right] \sin\theta_r \vec{z}$$

$$R^2 = (c^2 + z^2)^2$$

$$= \frac{1}{\pi\epsilon_0} \frac{2plc}{(r\sqrt{r^2 + l^2})^2} \frac{z}{r} \vec{z}$$

$$= \frac{1}{\pi\epsilon_0} \frac{2plcz}{(c^2 + z^2)^2 \sqrt{r^2 + l^2}}$$



2.3

avec  $z \gg c$

$$\vec{E}'(\vec{r}) = \frac{\rho c}{2\pi \epsilon_0 z^2} \vec{r} = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 z^2} \vec{r}$$

lorsque  $z \gg c$   $z$  domine sur  $c$  dans  $\sqrt{z^2 + c^2}$   
 $\downarrow$   
 $0$   
 $z\sqrt{z^2}$   
 $z^2$

2.4

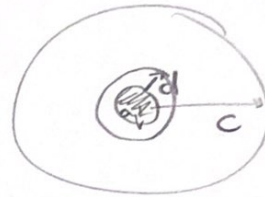
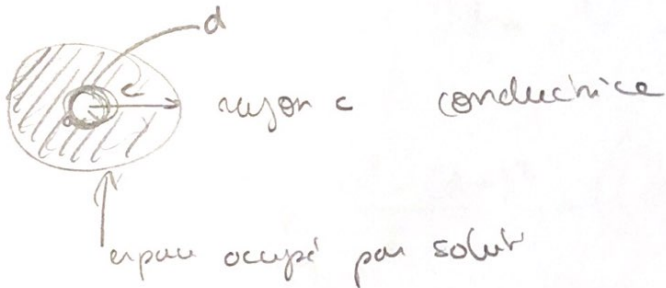
$$\vec{E} = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R^3} \vec{R}$$

Les deux expressions se ressemblent car il faut que la taille de l'objet soit beaucoup plus petite que la distance entre le point de charg. Quand on va très loin, la surface devient une charge ponctuelle quand  $z \gg c$ .

### Question 3

longueur  $L$

⊗ rayon  $a$  aluminium



$$C = \frac{Q}{V}$$

Pour un câble cylindrique

3.1

$$\vec{E}'_P = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \vec{P}$$

avec  $p = c - d$

$$\vec{E}' = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} (c-d) \hat{e}$$

$$V_a(d-a) = V_a - V(d-a) = V_0 = - \int_{d-a}^a \vec{E}' \cdot d\vec{e}$$

$$V_0 = - \int_{d-a}^a \vec{E}' \cdot d\vec{e} = - \int_{d-a}^a \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} (c-d) \hat{e} \cdot \hat{e} \cdot dc$$

$$V_0 = - \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \int_{d-a}^a (c-d) dc$$



$$V_0 = -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \int_{d-a}^a (c-d) dc$$

$$V_0 = -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \left( \left[ \frac{c^2}{2} \right]_{d-a}^a - \left[ dc \right]_{d-a}^a \right)$$

$$= -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \frac{a^2 - (d-a)^2}{2} - ((da) - d(d-a))$$

$$= -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \frac{a^2 - (d^2 - 2ad + a^2)}{2} - (da - (d^2 - da))$$

$$= -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \frac{a^2 - d^2 + 2ad - a^2}{2} - (da - d^2 + da)$$

$$= -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \left( \frac{-d^2 + 2ad}{2} - 2da + d^2 \right)$$

$$= -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \left( \frac{-d^2 + 2ad - 4da + 2d^2}{2} \right)$$

$$V_0 = -\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \left( \frac{d^2 - 2da}{2} \right) = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \left( \frac{d^2 + 2da}{2} \right)$$

$$C = \frac{Q}{V_0} = \frac{Q}{\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 l} \left( \frac{d^2 + 2da}{2} \right)} = \frac{4\pi\epsilon_0 l}{d^2 + 2da}$$

3.2 Résistance  $\rightarrow R = \frac{V}{I}$

$J = \frac{I}{S} \rightarrow$  Le courant circule radialement

Cable coaxial cylindrique

$\hookrightarrow (d-a) < \rho < c$

$$J = \frac{I}{S} \vec{\rho} = \frac{I}{2\pi\rho L} \vec{\rho}$$

$$\vec{E}' = \frac{\vec{J}}{\sigma} = \frac{I}{2\pi\sigma\rho L} \vec{\rho}$$

$$V = -\int \vec{E}' \cdot d\vec{\ell}$$

$$= -\int_{d-a}^c \frac{I}{2\pi\sigma\rho L} \vec{\rho} \cdot (d\rho\vec{\rho} + \rho d\phi\vec{\phi} + dz\vec{z})$$

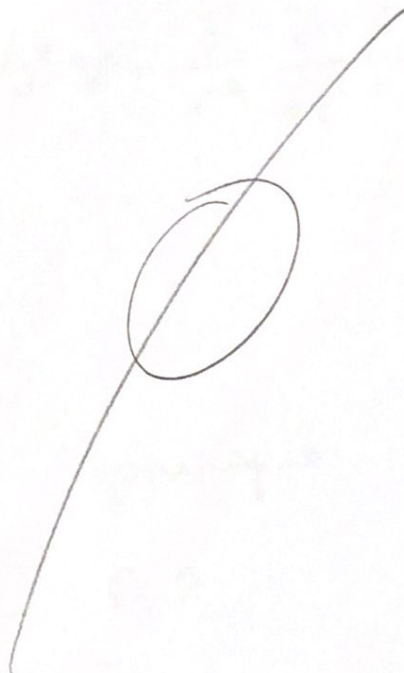
$$V = \frac{I}{2\pi\sigma L} \int_{(d-a)}^c \frac{I}{\rho} d\rho = \frac{I}{2\pi\sigma L} \ln\left(\frac{c}{d-a}\right)$$

Avec  $R = V/I$

$$R = \frac{\ln\left(\frac{c}{d-a}\right)}{2\pi\sigma L}$$

$$R = \frac{V}{I} = \frac{1}{2\pi\sigma L} \ln\left(\frac{c}{d-a}\right)$$

3. 3





Q4

$$V_R = \frac{a}{R} + b$$

$$\Delta^2 V = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial V}{\partial r} \right) = 0$$

7.0

Symétrie sphérique

$$\vec{D} = D_r \hat{r}$$

$$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\epsilon} = \frac{D_r}{\epsilon} \hat{r}$$



$$R \geq R \quad Q = 2\pi A(R^2)$$