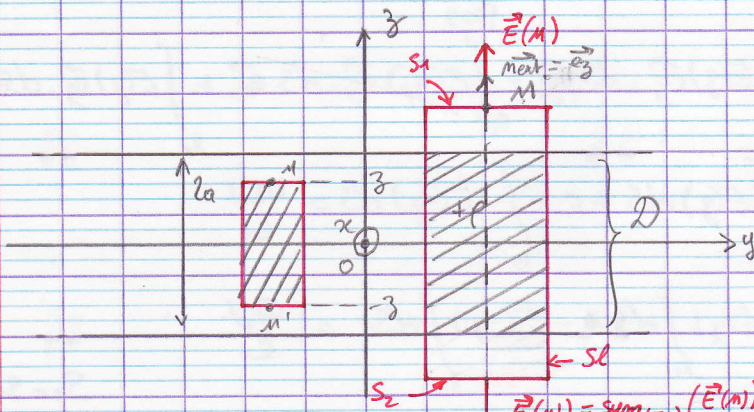


Ex EM3-10



① La distribution de charges est invariante \forall z translat° selon Ox et Oy .

$\rightarrow \forall M \in E \quad \vec{E}(M) = \vec{E}(x, y, z) = \vec{E}(z) \quad (*)$

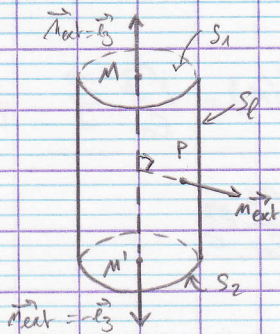
$(\pi_1) = (Mz)$ } sont deux plans de sym de D
 $(\pi_2) = (Myz)$ } passant par M .

$\hookrightarrow \vec{E}'(M) \in ((\pi_1) \cap (\pi_2)) = (Mz)$

$\vec{E}'(M) = E \vec{e}_z \quad (**)$

$(*)$ }
 $(**)$ } $\rightarrow \vec{E}(M) = E(z) \vec{e}_z$

② $S = S_1 \cup S_2 \cup S_3$ avec S cylindre de xct° S_1 centré en M à l'altitude z



$S_2 \text{ --- } M' \text{ --- } z' = -z$

d'axe (Az)
de hauteur $h = 2z$

$(\pi_0) = (Oxy)$ est plan de sym de D

$M \rightarrow M' = \text{sym}_{(Oxy)}(M)$

$\vec{E}(M) \rightarrow \vec{E}(M') = \text{sym}_{(Oxy)}(\vec{E}(M)) = -\vec{E}(M)$

$E(-z) = -E(z)$

$\vec{E}(M') = -\vec{E}(M)$

$\leftarrow E(-z) \vec{e}_z = -E(z) \vec{e}_z$

③ Thm de Gauss: $\oint_{\text{PE}} \vec{E}(p) \cdot d\vec{S}_{\text{ext}} = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$

$$\int_{S_1} E(z) \vec{e}_z \cdot d\vec{S} \vec{e}_z + \int_{S_2} \cancel{E(z) \vec{e}_z \cdot d\vec{S} \vec{e}_z} + \int_{S_2} E(z) \vec{e}_z \cdot d\vec{S} (-\vec{e}_z) = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

$$\int_{S_1} E(z) dS + 0 + \int_{S_2} -E(z) dS = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

$$E(z) \int_{S_1} dS - \underbrace{E(-z)}_{=E(z)} \int_{S_2} dS = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

$S_1 = S_2 = S$

(TG) $E(z) \cdot 2S = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$

1^{er} cas: $z > a$

$$Q_{\text{int}} = pV = pS \cdot 2a$$

$V \equiv$ volume d'un cylindre de hauteur $2a$
de sect^o S

(TG) $\rightarrow E(z) \cdot 2S = \frac{pS \cdot 2a}{\epsilon_0}$

$$\vec{E}(M) = \frac{p \cdot a}{\epsilon_0} \vec{e}_z$$

pour $z > a$

2^{es} cas: $0 < z < a$

$$Q_{\text{int}} = pV' = p \cdot S \cdot 2z$$

$V' \equiv$ volume de la surface fermée de Gauss

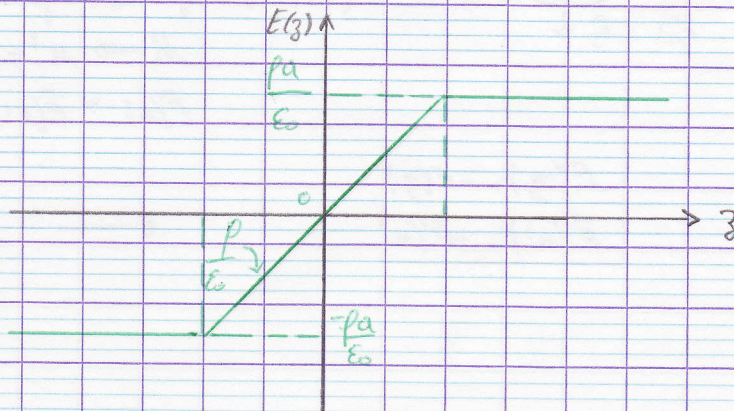
(TG) $\rightarrow E(z) \cdot 2S = \frac{pS \cdot 2z}{\epsilon_0}$

$$\vec{E}(M) = \frac{pz}{\epsilon_0} \vec{e}_z$$

pour $-a < z < a$

Enfin pour $z < -a$: $\vec{E}(M) = -\frac{pa}{\epsilon_0} \vec{e}_z$

Profil:



EM3. 10: suite

④ $V(z)$?

$$\vec{E} = -\text{grad}V \Leftrightarrow dV = -\vec{E} \cdot d\vec{r}$$

$$E(z)\vec{e}_z = -\left(\frac{\partial V}{\partial x}\vec{e}_x + \frac{\partial V}{\partial y}\vec{e}_y + \frac{\partial V}{\partial z}\vec{e}_z\right) = -\frac{dV}{dz}\vec{e}_z; \quad \frac{dV}{dz} = -E(z)$$

cas $z > a$: $\frac{dV}{dz} = -\frac{\rho a}{\epsilon_0}$ $\frac{dV}{dz} = -\frac{\rho a}{\epsilon_0} dz$

$$V = -\frac{\rho a}{\epsilon_0} z + V_0$$

cas $0 < z < a$: $dV = -E(z) dz$
 $= -\frac{\rho z}{\epsilon_0} dz$

$$V = -\frac{\rho z^2}{2\epsilon_0} + V_0$$

Choix $V(z=0) = 0$
alors $V_0 = 0$ } $V = -\frac{\rho z^2}{2\epsilon_0}$

cas $z < -a$:

$$dV = -E(z) dz$$

$$dV = \frac{\rho a}{\epsilon_0} dz$$

$$V = \frac{\rho a}{\epsilon_0} z + V_0$$

Par continuité du potentiel électstiq.

en $z=a$ $V(a^+) = V(a^-)$

$$-\frac{\rho a^2}{\epsilon_0} + V_0 = -\frac{\rho a^2}{2\epsilon_0} \Rightarrow V_0 = \frac{\rho a^2}{2\epsilon_0}$$

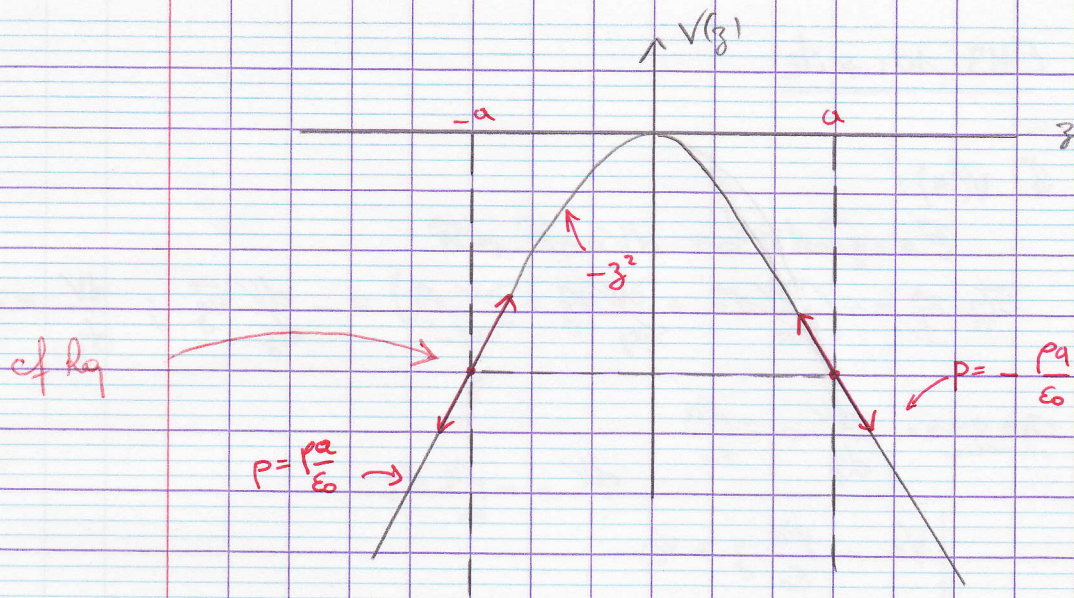
en $z=-a$ $V(-a^+) = V(-a^-)$

$$-\frac{\rho a^2}{2\epsilon_0} = -\frac{\rho a^2}{\epsilon_0} + V_0 \rightarrow V_0 = \frac{\rho a^2}{2\epsilon_0}$$

CC: $z > a$ $V(z) = -\frac{\rho a}{\epsilon_0} z + \frac{\rho a^2}{2\epsilon_0}$

$0 < z < a$ $V(z) = -\frac{\rho z^2}{2\epsilon_0}$

$z < -a$ $V(z) = +\frac{\rho a}{\epsilon_0} z + \frac{\rho a^2}{2\epsilon_0}$



croiss. linéaire profil parabolique décroiss. lin.

↳ Rque : la dérivabilité de V en $z=a$ et en $z=-a$ traduit la continuité de \vec{E} en $z=a$ et $z=-a$ (normal, car D est une distribut^o de charges volumiques).
 en effet $E(z=a^-) = E(z=a^+)$ (Continuité de $E(z)$)
 revient à dire

$$\left(+ \frac{dV}{dz} \right) (z=a^-) = \left(+ \frac{dV}{dz} \right) (z=a^+)$$

ce qui signifie que V est dérivable en $z=a$
 Idem en $z=-a$.