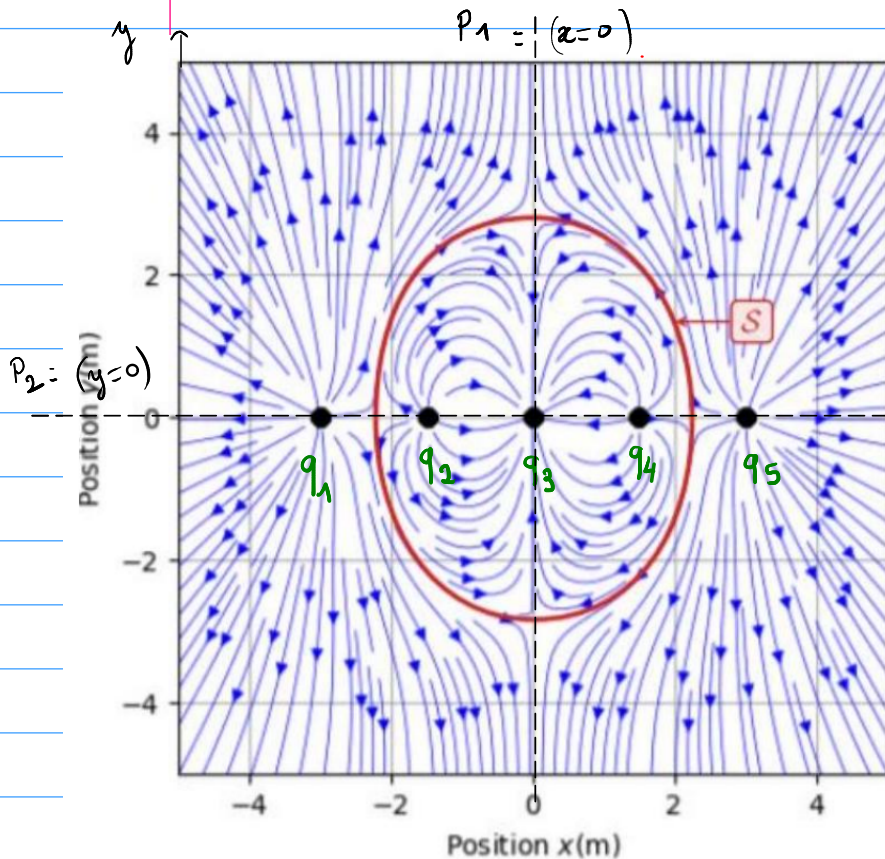


2 | Champ électrostatique et théorème de Gauss

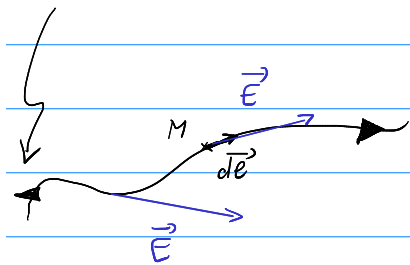
Exercice 6 – Lecture d'une carte de champ *

On donne ci-contre les lignes de champ électrostatique générées par une distribution de charges ponctuelles. Les charges sont numérotées de 1 à 5 de gauche à droite.

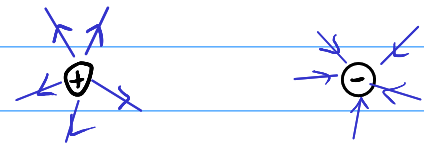
1/ Donner le signe de chacune des charges.



ligne de champ électrostatique \vec{E} :



$\vec{E} \wedge d\vec{l} = \vec{0}$ en tout point M de la ligne de champ



→ donc $q_1, q_2, q_4, q_5 > 0$
 $q_3 < 0$

2/ Déterminer les éventuels plans de symétrie et d'anti-symétrie de la distribution de charge. Exprimer les charges q_4 et q_5 en fonction des autres.

plan de symétrie : P_1 plan de symétrie (cf. lignes de champ)
 P_2 " " symétrie ("lui- \vec{m} " en "lui- \vec{m} ")

$\Rightarrow \underline{q_1 = q_5}$ et $\underline{q_2 = q_4}$

3/ On admet que le champ est nul en tout point de la surface S : comment cela se traduit-il sur les lignes de champ ?

sur S , $\vec{E} = \vec{0}$ \Rightarrow pas de lignes de champs et les lignes de champ ne se croisent pas : "lignes de champ se rejoignent"

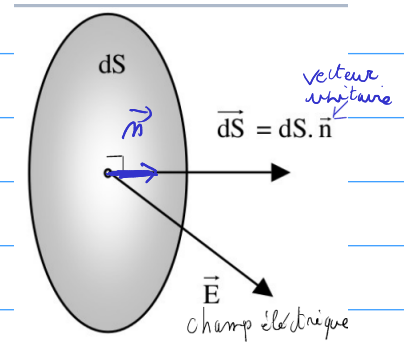
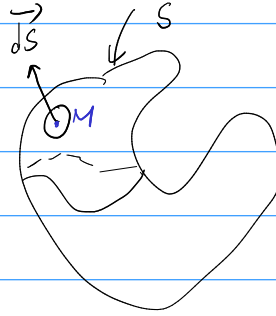
4/ En déduire q_3 en fonction des autres charges.

Théorème de Gauss :

• $d\Phi = \vec{E} \cdot d\vec{S}$

$\Phi = \iint_{M \in S} \vec{E}(M) \cdot d\vec{S}$

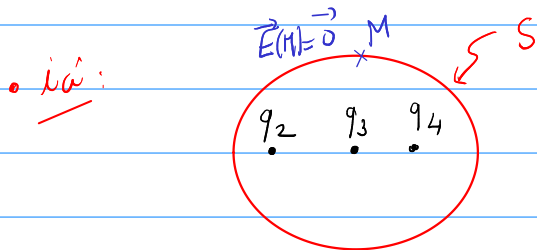
flux total



• choix d'une surface de Gauss fermée contenant une partie de la distribution de charge

$$\Phi(\vec{E}) = \iint_{S_G} \vec{E}(M) \cdot d\vec{S} = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$$

- avec q_{int} : toutes les charges à l'intérieur de la surface de Gauss



• surface de Gauss S fermée

• $\Phi(\vec{E}) = \iint_{M \in S} \vec{E}(M) \cdot d\vec{S} = 0$
 $\vec{E} = \vec{0}$ sur S (q. 3/)

\Rightarrow Théorème de Gauss :

$$\Phi(\vec{E}) = 0 = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} \Leftrightarrow q_{int} = 0$$

donc la somme de toutes les charges à l'intérieur doit être nulle

$$q_2 + q_3 + q_4 = 0$$

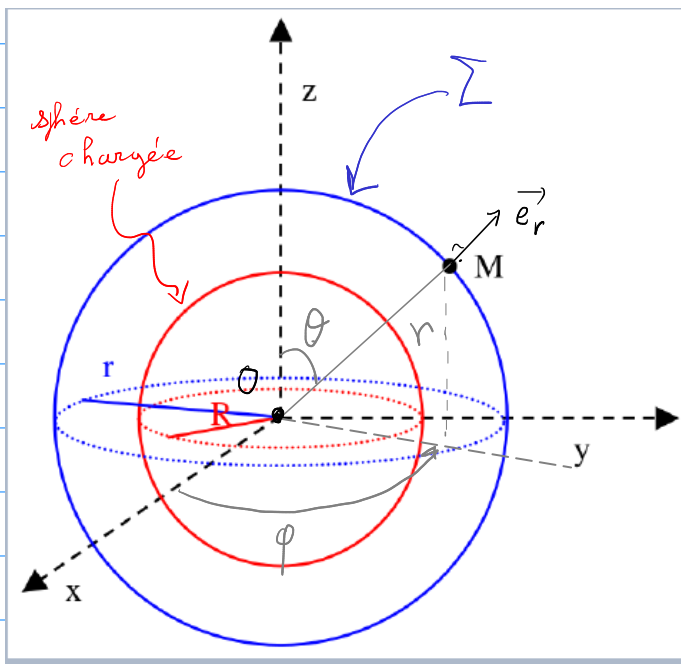
$$q_2 + q_3 + q_4 = 0 \quad \text{et} \quad q_1 = q_5 \quad \underline{q_2 = q_4}$$

$$\Rightarrow 2q_2 + q_3 = 0 \Rightarrow \underline{q_3 = -2q_2}$$

$$\begin{matrix} q_1 & q_2 & -2q_2 & q_2 & q_1 \\ \bullet & \bullet & \bullet & \bullet & \bullet \end{matrix}$$

Exercice 1 – Symétrie sphérique

Soit une sphère, de rayon R , chargée uniformément. En commençant par une étude de symétrie et d'invariance, calculer le flux de \vec{E} à travers la surface Σ d'une sphère de rayon r .



• Système de coordonnées:
 $(0, \vec{e}_r, \vec{e}_\theta, \vec{e}_\phi)$

$$\underline{\vec{E}(r, \theta, \phi)}$$

• Invariances: sphère uniformément chargée donc la distribution de charges reste la même si on varie en θ et ϕ

$$\underline{\vec{E}(r)}$$

• symétries:

+	+
-	-

P plan de symétrie

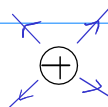
tout plan passant par M et O (centre de la sphère) est un plan de symétrie

$\hookrightarrow \infty$ de ces plans de symétrie et la direction commune est $\underline{\underline{\vec{e}_r}}$

$$\vec{E} = E(r) \vec{e}_r$$

remarque: charge ponctuelle ($R=0$)

\hookrightarrow champ \vec{E} radial : $E \vec{e}_r$



Σ : cylindre de hauteur h , d'axe Oz , de rayon r

définition du flux

③ flux de \vec{E} :

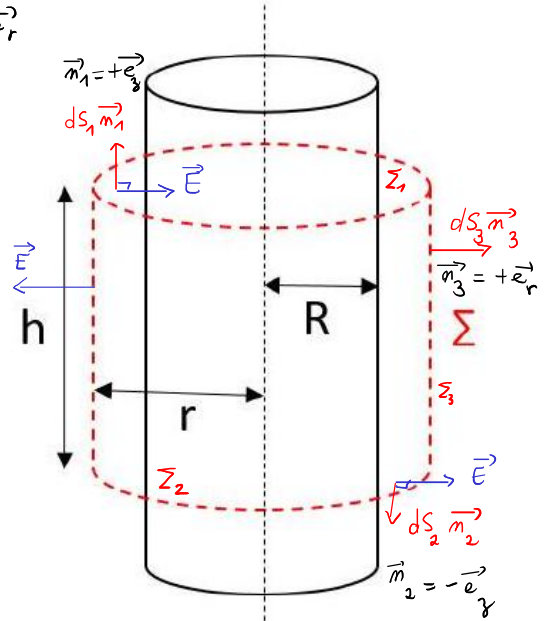
$$\Phi(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{S}, \quad \vec{E} = E(r)\vec{e}_r$$

$$\Phi(\vec{E}) = \iint_{\Sigma_1} \underbrace{\vec{E} \cdot \vec{m}_1}_{=0} dS_1 + \iint_{\Sigma_2} \underbrace{\vec{E} \cdot \vec{m}_2}_{=0} dS_2 + \iint_{\Sigma_3} \vec{E} \cdot \vec{m}_3 dS_3$$

$\vec{e}_y \perp \vec{e}_r$ $\vec{e}_y \perp \vec{e}_r$ surface latérale

$$\Phi(\vec{E}) = \iint_{\Sigma_3} E(r) \vec{e}_r \cdot dS_r \vec{e}_r = \iint_{\Sigma_3} E(r) dS_r$$

surface latérale



$d\vec{OM}$	$\begin{matrix} dr \\ r d\theta \\ dz \end{matrix}$	$d\vec{S}$	<ul style="list-style-type: none">$r d\theta dz = dS_r$$dr dz = dS_\theta$$r dr d\theta = dS_z$
-------------	---	------------	--

$$\vec{OM} = r\vec{e}_r + z\vec{e}_z$$

$$\Phi(\vec{E}) = \int_{z=-h/2}^{h/2} \int_{\theta=0}^{2\pi} r E(r) d\theta dz = r E(r) \int_{-h/2}^{h/2} dz \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi r h E(r)$$

$h = [z]_{-h/2}^{h/2}$ $\theta = [0]_{0}^{2\pi}$

Exercice 3 – Symétrie plane

Soit un plan infini chargé uniformément de densité σ . En commençant par une étude de symétrie et d'invariance, calculer le flux de \vec{E} à travers la surface Σ d'un cylindre de rayon r et de hauteur h .

④ coordonnées cylindriques : $\{O(\vec{e}_r, \vec{e}_\theta, \vec{e}_z)\}$

① invariances: $\vec{E}(r, \theta, z)$

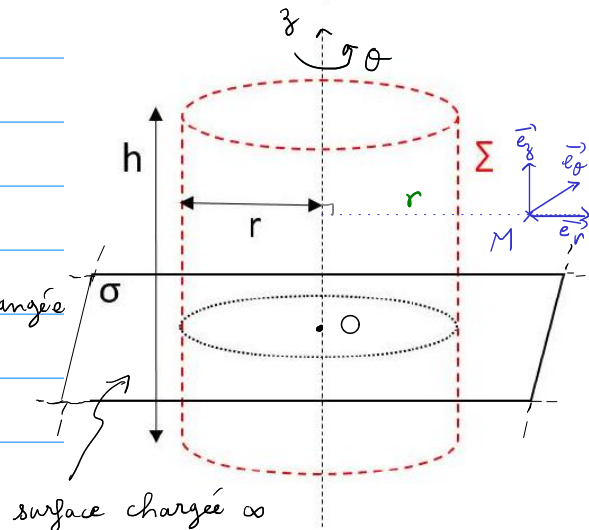
plan ∞ chargé uniformément

↳ rotation selon Oz : distribution de charges reste inchangée

↳ translation selon \vec{e}_r : " " " " " "

\vec{E} invariant selon θ et selon r

$$\vec{E}(z)$$



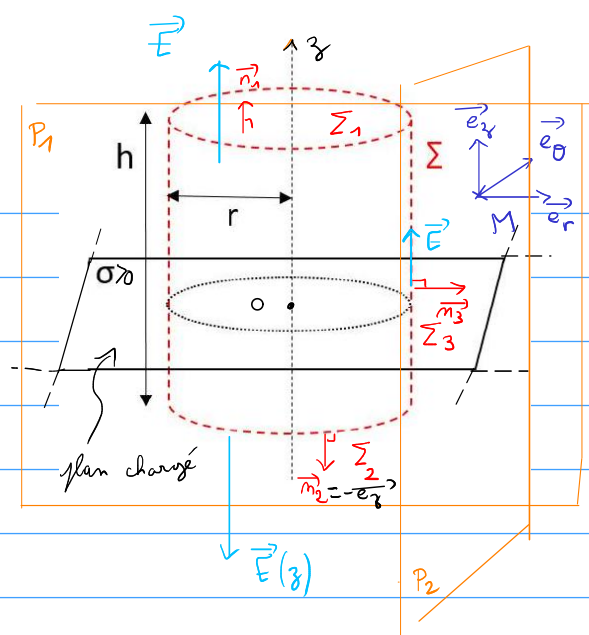
② Symétries: plan ∞

↳ plan $P_1 = (M, \vec{e}_r, \vec{e}_z)$ plan de symétrie

↳ plan $P_2 = (M, \vec{e}_\theta, \vec{e}_z)$ " " "

$$\vec{E} \in P_1 \text{ et } P_2 \Rightarrow \vec{E} = E(z) \vec{e}_z$$

de plus $\vec{E}(-z) = -\vec{E}(z)$



③ flux de \vec{E} : $\Phi(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \iint_{\Sigma} E(z) dS_z$

$d\vec{OM} = \begin{vmatrix} dr \\ r d\theta \\ dz \end{vmatrix}$	$d\vec{S} = \begin{vmatrix} r d\theta dz = dS_r \\ dr dz = dS_\theta \\ r dr d\theta = dS_z \end{vmatrix}$
---	--

$$\Phi(\vec{E}) = \iint_{\Sigma_1} E(z) \vec{e}_z \cdot dS_1 \vec{e}_z + \iint_{\Sigma_2} E(z) \vec{e}_z \cdot dS_2 (-\vec{e}_z) + \iint_{\Sigma_3} E(z) \vec{e}_z \cdot dS_3 \vec{e}_r$$

$\Phi_2 = \Phi_1$

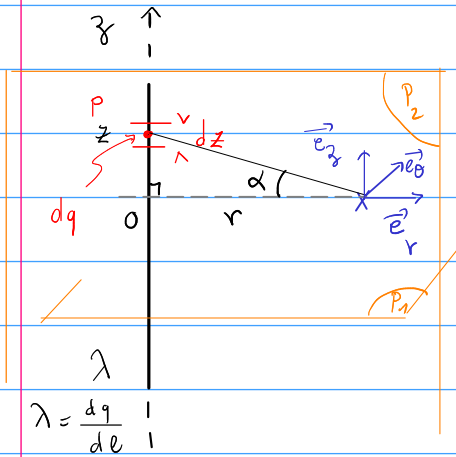
$$\Phi(\vec{E}) = 2 \int_0^r \int_0^{2\pi} E(z) r dr d\theta = 2 E(z) \int_0^r r dr \int_0^{2\pi} d\theta = 2 E(z) \pi r^2$$

$\left[\frac{r^2}{2} \right]_0^r = \frac{r^2}{2}$

lignes de champ :

Exercice 4 – Distribution linéique de charges

1/ Calculer par intégration le champ électrostatique \vec{E} créé en un point M quelconque de l'espace par une distribution linéique de charges de densité λ uniforme et répartie le long de l'axe des z .



- M point quelconque de l'espace
- dz : élément de longueur centré en P avec $dq = \lambda dz$ charges
- loi de Coulomb :

$$d\vec{E} = \frac{dq \vec{PM}}{4\pi\epsilon_0 PM^3} = \frac{\lambda dz \vec{PM}}{4\pi\epsilon_0 PM^3}$$

$$\vec{PM} = \vec{PO} + \vec{OM} = r \vec{e}_r - z \vec{e}_z, \quad PM^2 = r^2 + z^2$$

Pour des raisons de symétrie ($P_1 = (M, \vec{e}_r, \vec{e}_\theta)$ et $P_2 = (M, \vec{e}_r, \vec{e}_z)$ plans de symétrie), $\vec{E} = E_r \vec{e}_r$

$$dE_r = \frac{\lambda dz r}{4\pi\epsilon_0 (r^2 + z^2)^{3/2}} \quad \text{donc le champ total créé par le fil vaut:}$$

$$E_r = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\lambda r dz}{4\pi\epsilon_0 (r^2 + z^2)^{3/2}}$$

changement de variable : $\frac{z}{r} = \tan \alpha$

$$\frac{dz}{r^2} = \frac{1}{r} \frac{dz}{r} = \frac{1}{r} d(\tan \alpha)$$

$$\frac{r dz}{(r^2 (1 + \frac{z^2}{r^2}))^{3/2}} = \frac{r dz}{r^3 (1 + \frac{z^2}{r^2})^{3/2}} = \frac{1}{r} \frac{d(\tan \alpha)}{(1 + \tan^2 \alpha)^{3/2}} = \frac{1}{r} \frac{(1 + \tan^2 \alpha) d\alpha}{(1 + \tan^2 \alpha)^{3/2}}$$

$$\frac{d(\tan \alpha)}{d\alpha} = \frac{d(\frac{\sin \alpha}{\cos \alpha})}{d\alpha} = \frac{\cos \alpha + \sin \alpha (-\sin \alpha)}{\cos^2 \alpha} = \frac{1 - \sin^2 \alpha}{\cos^2 \alpha} = \frac{1}{\cos^2 \alpha}$$

$$\frac{r dz}{(r^2 (1 + \frac{z^2}{r^2}))^{3/2}} = \frac{1}{r} \left(\frac{1}{1 + \tan^2 \alpha} \right)^{1/2} = \frac{\cos \alpha}{r}$$

$$E_r = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\lambda r dz}{4\pi\epsilon_0 (r^2 + z^2)^{3/2}} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 r} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \alpha d\alpha = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 r} \left[\sin \alpha \right]_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 r} (1 - (-1)) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$

$$\vec{E} = \left(\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \right) \vec{e}_r$$

2/ Retrouver ce résultat en calculant \vec{E} en appliquant le théorème de Gauss.

① Définition: \vec{E} défini et continu partout sauf sur le fil (où il y a les charges)

② système de coordonnées: $\{0; (\vec{u}_r, \vec{u}_\theta, \vec{u}_z)\}$

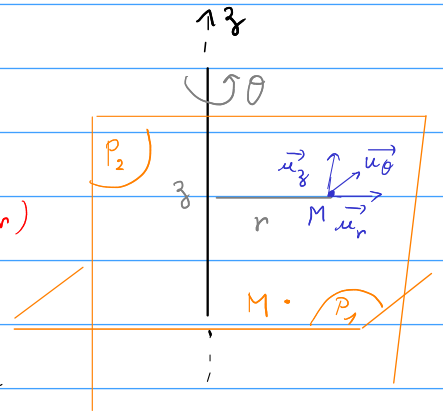
③ Invariances:

fil ∞ uniforme:

invariance par translation selon z

" " rotation autour Oz

$$\vec{E}(r, \theta, z) = \vec{E}(r)$$



③ Symétries:

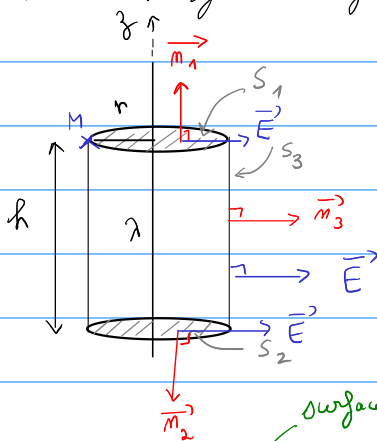
$P_1 = (M, \vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$ plan de symétrie

$P_2 = (M, \vec{u}_r, \vec{u}_z)$ " " "

$\vec{E} \in P_1$ et $P_2 \Rightarrow \vec{E}$ selon la direction commune: $\vec{E} = E(r)\vec{u}_r$

④ Théorème de Gauss: $\Phi(\vec{E}) = \oint_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$

① Σ surface de Gauss contient une partie de la distribution de charge, est de dimensions finies et fermée; et respecte la géométrie du problème.



Σ : cylindre d'axe Oz , de hauteur h et de rayon r

$$\Sigma = \{S_1 + S_2 + S_3\}$$

pour chaque surface, on a des vecteurs unitaires \vec{m} orthogonaux orientés vers l'extérieur,

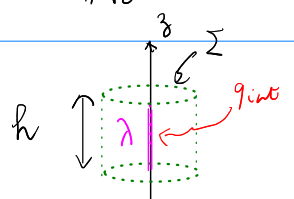
$$\vec{m}_1 = +\vec{u}_z \quad \vec{m}_2 = -\vec{u}_z \quad \vec{m}_3 = +\vec{u}_r$$

② $\Phi(\vec{E}) = \oint_{\Sigma} E(r)\vec{u}_r \cdot d\vec{S} = \iint_{S_1} E(r)\vec{u}_r \cdot \vec{n}_1 dS + \iint_{S_2} E(r)\vec{u}_r \cdot \vec{n}_2 dS + \iint_{S_3} E(r)\vec{u}_r \cdot \vec{m}_3 dS$

$$\Phi(\vec{E}) = \iint_{S_3} E(r)\vec{u}_r \cdot \vec{u}_r dS_r = \int_{\theta=0}^{2\pi} \int_{z=0}^h E(r) r d\theta dz = E(r) r \int_{\theta=0}^{2\pi} d\theta \int_{z=0}^h dz$$

$$\Phi(\vec{E}) = 2\pi r h E(r) = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$$

à r donné



③ $q_{int} = \int_{V(\Sigma)} dq = \int_{z=0}^h \lambda dz = \lambda h$

$\lambda: C \cdot m^{-1}$
 $h: m$

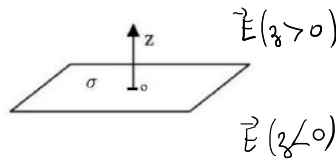
$$\oint (\vec{E}) = 2\pi r \cancel{h} E(r) = \frac{\lambda \cancel{h}}{\epsilon_0} \Rightarrow \boxed{\vec{E} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \vec{u}_r}$$

Rq: \vec{E} indépendant de h
 • m résultat

$$\sigma = \frac{dq}{dS} = \text{cot}$$

Exercice 5 – Plan infini uniformément chargé

Soit un plan infini uniformément chargé en surface, de densité surfacique de charge σ séparant l'espace en deux demi-espaces $z > 0$ et $z < 0$.



Appliquer le théorème de Gauss pour calculer le champ électrostatique \vec{E} engendré par cette distribution en tout point M de l'espace.

① Définition de \vec{E} : densité surfacique de charge $\Rightarrow \vec{E}$ défini et continu partout sauff à la traversée de la surface chargée (en $z=0$).

$$\vec{E}(z=0^+) - \vec{E}(z=0^-) = \left(\frac{\sigma}{\epsilon_0}\right) \vec{e}_z \quad (\sigma > 0)$$

discontinuité

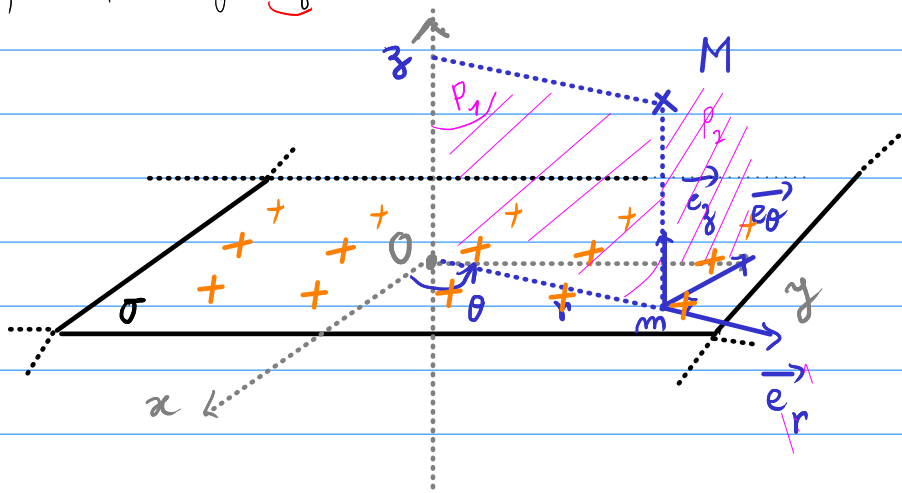
① système de coordonnées: coord. cylindriques (r, θ, z) $\vec{E}(r, \theta, z)$

② Invariances: $\left\{ \begin{array}{l} \text{invariance par rotation autour de } Oz \\ \text{distribut. unif.} \\ \text{et plan } \infty \end{array} \right. \left\{ \begin{array}{l} \text{'' '' translation selon } \vec{e}_r \\ \text{'' '' ''} \end{array} \right. \Rightarrow \vec{E}(z)$

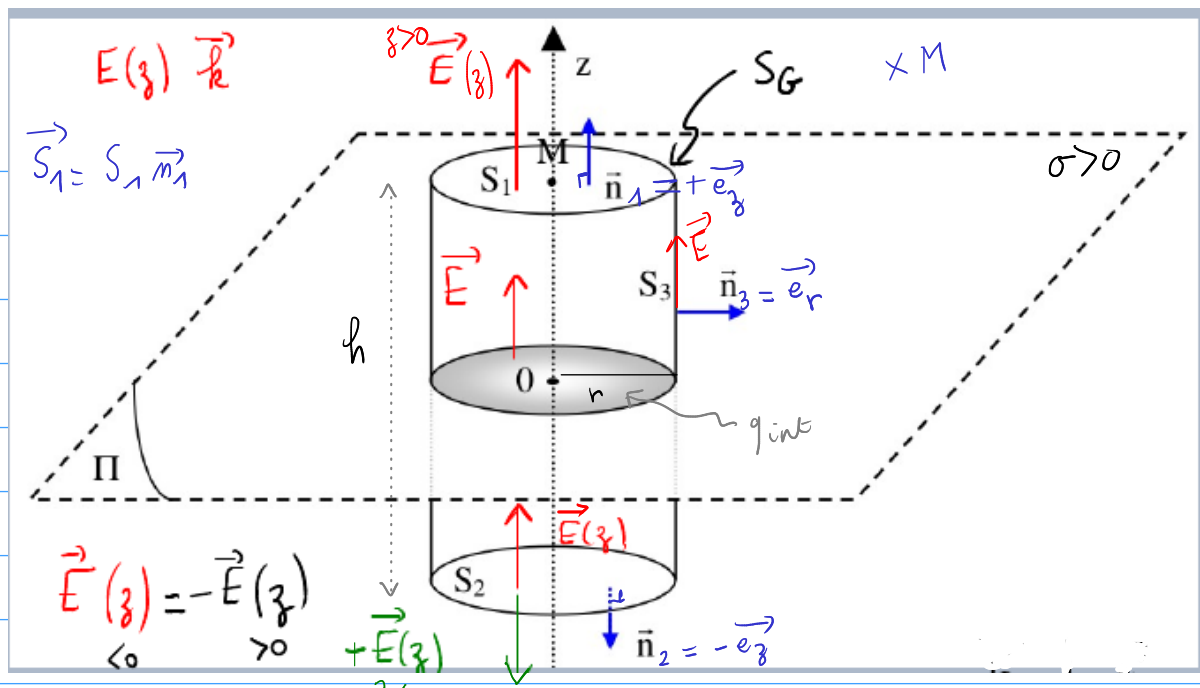
③ Symétries:

plan $(M, \vec{e}_r, \vec{e}_z) = P_1 = \text{plan de symétrie}$
 plan $(M, \vec{e}_\theta, \vec{e}_z) = P_2 = \text{'' '' ''}$

$\vec{E} \in P_1 \text{ et } P_2 \quad \vec{E} = E \vec{e}_z$



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



④ Théorème de Gauss: S_G : cylindre d'axe Oz , de hauteur h et de rayon r avec $S_G = S_1 \cup S_2 \cup S_3$

$$\Phi(\vec{E}) = \oiint_{S_G} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{\text{int}}}{\epsilon_0} \quad \text{avec } \vec{E} = E(z) \vec{e}_z \text{ ici}$$

plan ($z=0, \vec{e}_r, \vec{e}_\theta$) = plan de symétrie pour \vec{E} donc $\vec{E}(z > 0) = -\vec{E}(z < 0)$

$$\Phi(\vec{E}) = \oiint_{S_G} \vec{E}(z) \cdot d\vec{S} = \underbrace{\iint_{S_1} E(z) \vec{e}_z \cdot dS_1 \vec{n}_1}_{\Phi_1} + \underbrace{\iint_{S_2} E(z) \vec{e}_z \cdot dS_2 \vec{n}_2}_{\Phi_2} + \underbrace{\iint_{S_3} E(z) \vec{e}_z \cdot \vec{n}_3 dS_3}_{=0}$$

$$\left. \begin{aligned} \Phi_1 &= \iint_{S_1} E(z > 0) \vec{e}_z \cdot dS_1 \vec{e}_z \\ \text{or } E(z < 0) &= -E(z > 0) \end{aligned} \right\} \Phi(\vec{E}) = 2\Phi_1(\vec{E})$$

$$\Phi_2 = \iint_{S_2} E(z < 0) \vec{e}_z \cdot dS_2 (-\vec{e}_z) = \Phi_1$$

$$\Phi_1 = \iint_{S_1} E(z > 0) dS_3 = \int_{r=0}^r \int_{\theta=0}^{2\pi} E(z > 0) r dr d\theta = E(z > 0) \left[\frac{r^2}{2} \right]_0^r 2\pi$$



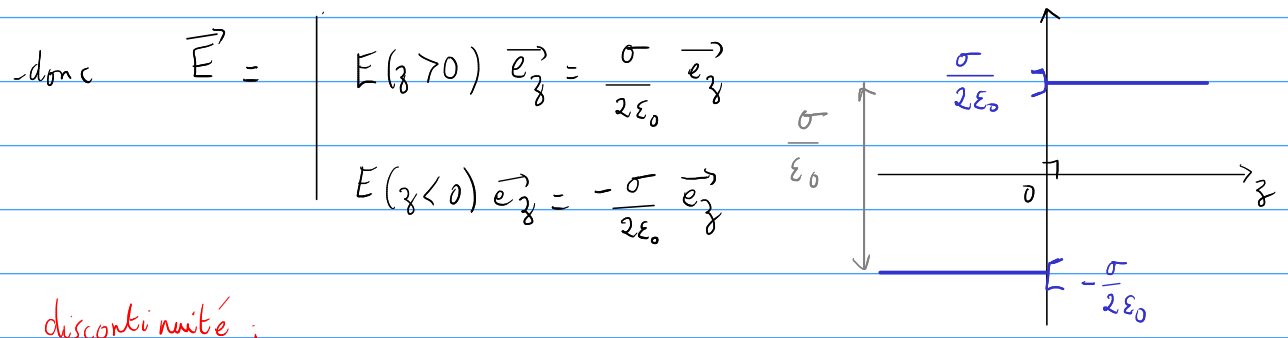
$$d\vec{OM} = \begin{vmatrix} dr \\ r d\theta \\ dz \end{vmatrix} \quad ds_3 = r dr d\theta$$

$$\Phi(\vec{E}) = 2 \left(E(z>0) \pi r^2 \right) = \frac{q_{\text{int}}}{\epsilon_0} = \frac{\sigma \pi r^2}{\epsilon_0} \Rightarrow E(z>0) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

• q_{int} :

$$q_{\text{int}} = \iint_S dq = \iint_S \sigma dS = \sigma S = \sigma \pi r^2$$

sur le plan chargé σ constant



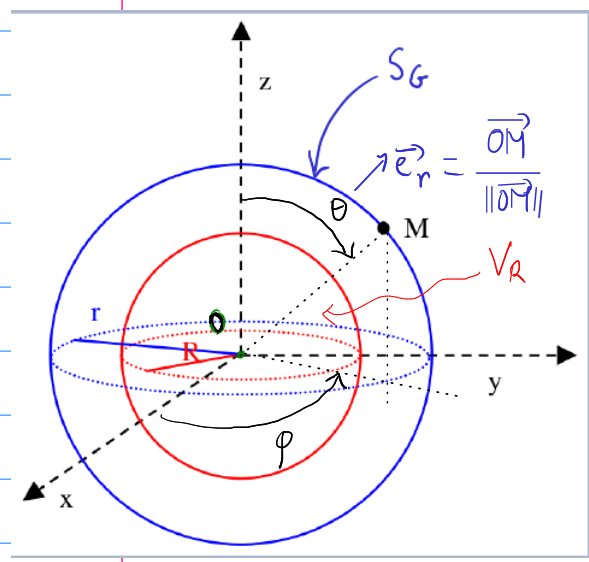
discontinuité :

$$E(z=0^+) - E(z=0^-) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} - \left(-\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \right) = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

Exercice 7 – Sphère uniformément chargée en volume

Une sphère de centre O et de rayon R porte une densité volumique de charge uniforme ρ .

- 1/ Quelle est l'expression de la charge totale, notée Q , contenue dans la sphère ?
- 2/ Calculer le champ électrostatique $\vec{E}(M)$ en considérant le point M :
 - a) à l'intérieur de la sphère : $r < R$
 - b) à l'extérieur de la sphère : $r > R$
- 3/ Le champ est-il continu à la traversée de la sphère ? À commenter.
- 4/ Tracer l'allure de $E(r)$.



1/ Charge totale Q : $\rho \stackrel{\text{d'q}}{=} \frac{dq}{dV}$

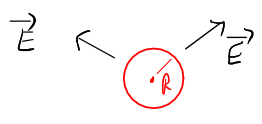
$$Q = \iiint_{V_R} dq = \iiint_{V_R} \rho dV = \underbrace{\left(\frac{4}{3} \pi R^3 \right)}_{V_R} \rho$$

uniforme
 $\rho = \text{const}$

2/ \vec{E} défini et continu partout (dist. vol.)

① coord. sphériques : $(0, \vec{e}_r, \vec{e}_\theta, \vec{e}_\varphi)$

② $\vec{E}(r, \theta, \varphi)$ mais invariante par rotation selon θ et φ



$\hookrightarrow \vec{E}(r)$

③ Symétrie: tout plan P passant par M et centre O $[(M, \vec{e}_r, \vec{e}_\theta) \text{ et } (M, \vec{e}_r, \vec{e}_\varphi)]$
 = plan de symétrie

$$\vec{E} = E(r) \vec{e}_r \quad \text{radial}$$

④ Théorème de Gauss:

$$\Phi(\vec{E}) = \oint_{S_G} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

S_G : sphère de centre O et de rayon r

$$a) \Rightarrow \Phi(\vec{E}) = \oint_{S_G} E(r) dS_r = \int_0^\pi \int_0^{2\pi} E(r) r^2 \sin\theta d\theta d\varphi = r^2 E(r) \int_0^\pi \sin\theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi$$

$\theta=0 \quad \varphi=0$ à r fixé

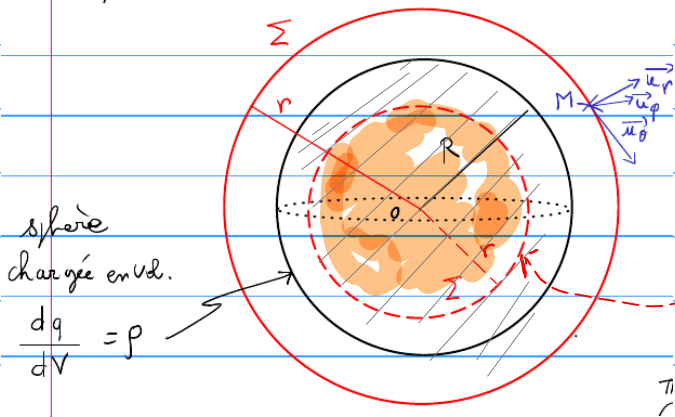
$$d\vec{OM} = \begin{cases} dr = dl_r \\ r d\theta = dl_\theta \\ r \sin\theta d\varphi = dl_\varphi \end{cases}$$

$$\Phi(\vec{E}) = 4\pi r^2 E(r)$$

b) q_{int} ? q_{int} = charges contenues dans la surface de Gauss (en rouge)

$$\Sigma = S_G$$

• $r \geq R$: $q_{\text{int}} = Q = \frac{4}{3}\pi R^3 \rho$



• $r \leq R$: q_{int} : portion de la charge totale

$$q_{\text{int}} = \frac{4}{3}\pi r^3 \rho \quad \text{car}$$

$$q_{\text{int}} = \iiint \rho dV = \rho V_\Sigma = \rho \frac{4}{3}\pi r^3$$

volume délimité par la surface Σ

$$\hookrightarrow q_{\text{int}} = \left(\frac{r}{R}\right)^3 Q$$

$$\Phi(\vec{E}) = 4\pi r^2 E(r) = \frac{q_{\text{int}}}{\epsilon_0} \Rightarrow E(r) = \frac{q_{\text{int}}}{4\pi r^2 \epsilon_0}$$

$$[E] = \left[\frac{q}{r^2} \frac{1}{\epsilon_0} \right] \quad \left[\frac{q}{V} \right] [r] = \left[\frac{q}{r^2} \right]$$

$$E(r \leq R) = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{1}{4\pi r^2} \left(\frac{4}{3} \pi r^3 \rho \right) = \frac{\rho r}{3 \epsilon_0}$$

$$E(r \geq R) = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{1}{4\pi r^2} \left(\frac{4}{3} \pi R^3 \rho \right) = \frac{\rho R}{3 \epsilon_0} \left(\frac{R^2}{r^2} \right)$$

3/ Le champ est-il continu à la traversée de la sphère?

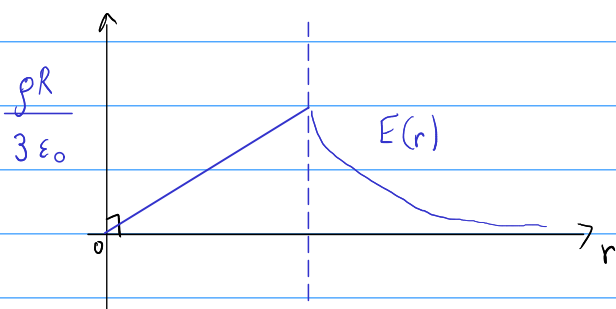
pour $r = R$

$$E(r = R^+) = E(r = R^-) = \frac{\rho R}{3 \epsilon_0} \quad \text{le champ est continu à la traversée}$$

OK \odot définition de

continuité de \vec{E}

4/ Tracer l'allure de $E(r)$.



Exercice 8 – Sphère uniformément chargée en surface

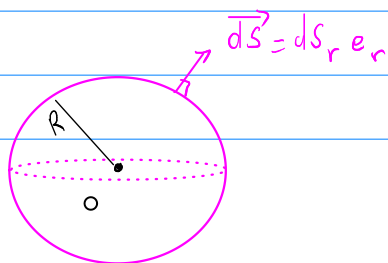
Une sphère de centre O et de rayon R porte une densité surfacique de charge uniforme σ .

1/ Quelle est l'expression de la charge totale, notée Q , contenue dans la sphère?

(cf Exercice 7:) 1/ $Q = \iint_{\text{sphère chargée}} dq = \iint \sigma dS_r = \sigma 4\pi R^2$

$$d\vec{OM} = \begin{vmatrix} dr \\ r d\theta \\ r \sin\theta d\varphi \end{vmatrix}$$

$$Q = \sigma \iint_{r=R} dS_r = \sigma R^2 \int_0^\pi \sin\theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi$$

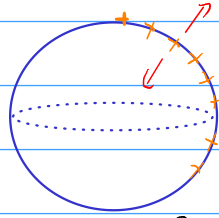


2/ Calculer le champ électrostatique $\vec{E}(M)$ en considérant le point M :

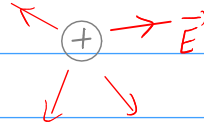
a) à l'intérieur de la sphère : $r < R$

b) à l'extérieur de la sphère : $r > R$

① Définition et continuité : distribution surfacique $\Rightarrow \vec{E}$ défini et continu sur tout l'espace sauf à la traversée de la surface.



+ charge ponctuelle



① ② idem $\vec{E} = E(r) \vec{e}_r$

③ Théorème de Gauss :

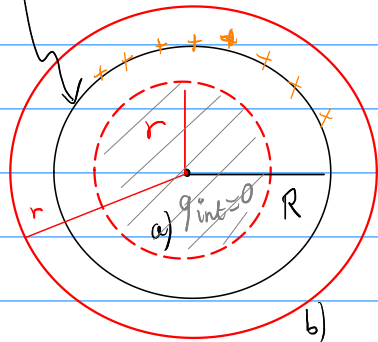
S_G : sphère de rayon r en rouge

$$\Phi(\vec{E}) = 4\pi r^2 E(r) = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$$

a) à l'intérieur de la sphère : $r < R$ -----

b) à l'extérieur de la sphère : $r > R$ =====

sphère chargée en surface



q_{int} : a) $r < R$; $q_{int} = 0$

b) $r > R$: $q_{int} = Q = 4\pi R^2 \sigma$

$$\vec{E} = E(r) \vec{e}_r \text{ avec } E(r) = \frac{q_{int}}{4\pi r^2 \epsilon_0} \text{ donc}$$

a) $E(r < R) = 0$

b) $E(r > R) = \frac{4\pi R^2 \sigma}{4\pi r^2 \epsilon_0} = \left(\frac{\sigma}{\epsilon_0}\right) \left(\frac{R^2}{r^2}\right)$

3/ Le champ est-il continu à la traversée de la sphère ? À commenter.

NON ; $E(r=R^-) = 0 \neq E(r=R^+) = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$

discontinuité à la traversée de la surface = $\frac{\sigma}{\epsilon_0}$

4/

