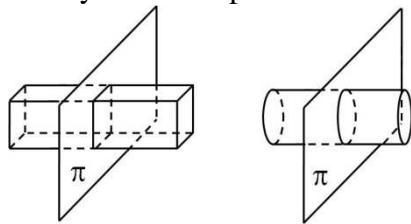


TD 3 Flux d'un champ électrostatique et théorème de Gauss

1- Champ créé par une distribution de charge surfacique.

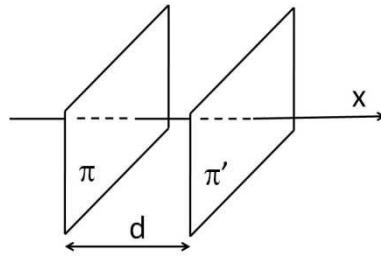
1- On part de l'hypothèse que l'on connaît l'orientation du champ électrique créé par un plan infini portant une densité de charge surfacique σ , (dans le TD 3 exo 4 on a montré que dans ce cas $\vec{E}(x) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \vec{u}$).

Montrer à partir de ce résultat que le théorème de Gauss est vérifié. On utilisera comme surface de Gauss un parallélépipède, puis un cylindre. Exprimer ensuite le potentiel $V(x)$.



A.N. Une plaque conductrice de surface S supposée infinie possède une densité surfacique uniforme de charge négative $\sigma^- = -4.3 \mu C/m^2$. Retrouver l'intensité du champ électrique $\|\vec{E}\|$ en appliquant le théorème de Gauss puis représenter l'orientation du vecteur champ électrique \vec{E} dans tout l'espace.

2- Deux plans infinis parallèles, (π) et (π'), ont respectivement des densités de charge surfaciennes de $+ \sigma$ et $- \sigma$ et sont espacés d'une distance d .



Préciser la direction de champ électrique $\vec{E}(x)$ puis exprimer son intensité $\|\vec{E}(x)\|$ et le potentiel $V(x)$.

A.N. La plaque conductrice précédente de densité surfacique négative $\sigma^- = -4.3 \mu C/m^2$ est mise en regard avec une autre plaque conductrice de densité surfacique $\sigma^+ = +6.8 \mu C/m^2$. Exprimer l'intensité du champ électrique $\|\vec{E}(x)\|$ et préciser la direction de $\vec{E}(x)$.

2- Champ et potentiel créés par une sphère chargée en surface.

Déterminer en tout point de l'espace le champ et le potentiel créé par une sphère uniformément chargée en surface $+ \sigma$.

3- Champ et potentiel par une sphère chargée en volume.

31- On suppose qu'une sphère S de centre O et de rayon R possède une densité de charge volumique uniforme ρ . Exprimer la charge Q portée par cette sphère.

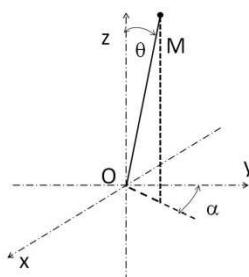
A.N. Calculer Q si $\rho = 2 \cdot 10^{-7} \text{ C/m}^3$ et $R=5 \text{ mm}$

32- Quelle est la direction du champ électrique en tout point de l'espace ?

En prenant un repère cartésien centré sur la sphère, donner l'expression du vecteur unitaire allant du centre de la sphère O en un point M distant de r en fonction de θ et α .

Exprimer le vecteur champ électrostatique $\overrightarrow{E(r, \theta, \alpha)}$.

Montrer que son module $\|\overrightarrow{E(r, \theta, \alpha)}\| = \|\overrightarrow{E(r)}\|$, tracer cette fonction et calculer l'intensité du champ électrique au centre de la sphère et celle au niveau de sa surface

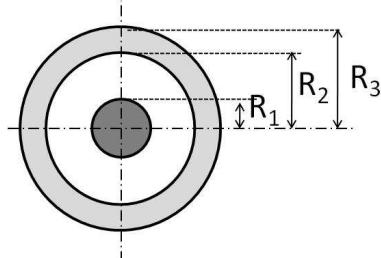


33- Exprimer le potentiel V en tout point de l'espace, tracer cette fonction en fonction de r et calculer sa valeur au centre de la sphère et sur sa surface.

4- Sphères concentriques chargées en volume

Soit une distribution de charge volumique uniforme ρ à symétrie sphérique constituée d'une charge $+Q$ uniformément répartie dans le volume $r \leq R_1$ et d'une charge $-Q$ uniformément répartie dans le volume $R_2 \leq r \leq R_3$ avec $R_1 < R_2$.

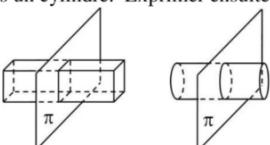
Déterminer l'expression du champ électrique créé par cette distribution en tout point de l'espace. Vérifier la continuité du champ à la frontière de chaque domaine.



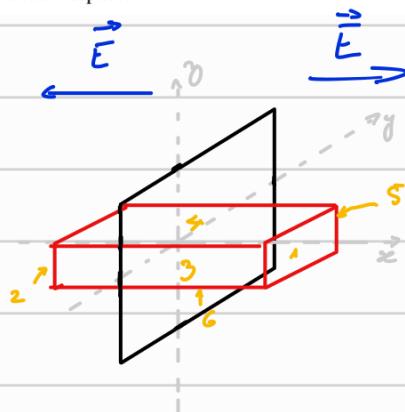
1- Champ créé par une distribution de charge surfacique.

1- On part de l'hypothèse que l'on connaît l'orientation du champ électrique créé par un plan infini portant une densité de charge surfacique σ , (dans le TD 3 exo 4 on a montré que dans ce cas $\vec{E}(\vec{x}) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \vec{u}$).

Montrer à partir de ce résultat que le théorème de Gauss est vérifié. On utilisera comme surface de Gauss un parallélépipède, puis un cylindre. Exprimer ensuite le potentiel $V(x)$.



A.N. Une plaque conductrice de surface S supposée infinie possède une densité surfacique uniforme de charge négative $\sigma^- = -4.3 \mu C/m^2$. Retrouver l'intensité du champ électrique $\|\vec{E}\|$ en appliquant le théorème de Gauss puis représenter l'orientation du vecteur champ électrique \vec{E} dans tout l'espace.



$$\text{Sait Gauss: } \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$\text{Surface ①: } d\vec{S}_1 = dy dz \vec{u}_x$$

$$\text{② } d\vec{S}_2 = -dy dz \vec{u}_x$$

$$\text{③ } d\vec{S}_3 = -dx dz \vec{u}_y$$

$$\text{④ } d\vec{S}_4 = dx dz \vec{u}_y$$

$$\text{⑤ } d\vec{S}_5 = dx dy \vec{u}_z$$

$$\text{⑥ } d\vec{S}_6 = -dx dy \vec{u}_z$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \iint_{S_1} \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot \vec{u}_x dy dz +$$

$$\iint_{S_2} \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot (-\vec{u}_x) dy dz +$$

$$\iint_{S_3} \text{sgn}(x) \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot (-\vec{u}_y) dx dy +$$

$$+ 0 + 0 + 0$$

$$S_1, S_2, S_3$$

$$\text{Sait } \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot S_1 \vec{u}_x - \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot S_2 \vec{u}_x$$

$$S_1 = S_2 = \iint_{a^2}^{a^2} dy dz \rightarrow \text{si un carré} = a^2$$

$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} a^2 + \frac{\sigma}{2\epsilon_0} a^2$$

$$\sigma \cdot S = Q$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} a^2 \text{ et } \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} = \Rightarrow$$

$$\text{Soit } \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} = \frac{\sigma \times S_1}{\epsilon_0} = \frac{\sigma \alpha^2}{\epsilon_0}$$

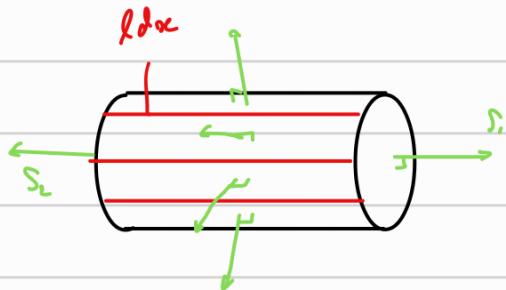
Δ pour un carré

On a bien obtenu
la solution de base.

Soit on a vérifié $\oint E \cdot dS = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$

Cylindre

dS l'épaisseur



E et les vecteurs surface des génératrices
sont $\perp E \cdot dS = 0$

il reste donc que S_1 et S_2

$$\oint E \cdot dS = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

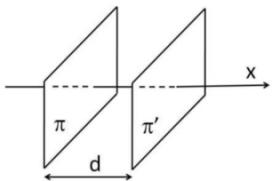
$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot \pi r^2 \vec{u}_x + \frac{-\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot \pi r^2 (-\vec{u}_x)$$

$$= \frac{\sigma \pi r^2}{\epsilon_0}$$

$$= \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} = \frac{\sigma \pi r^2}{\epsilon_0}$$

Faire attention au sens de E que l'on
peut intuitivement en général à la 1^{re} étape

2- Deux plans infinis parallèles, (π) et (π'), ont respectivement des densités de charge surfaciques de $+\sigma$ et $-\sigma$ et sont espacés d'une distance d .



Préciser la direction de champ électrique $\vec{E}(x)$ puis exprimer son intensité $\|\vec{E}(x)\|$ et le potentiel $V(x)$.

A.N. La plaque conductrice précédente de densité surfacique négative $\sigma^- = -4.3 \mu C/m^2$ est mise en regard avec une autre plaque conductrice de densité surfacique $\sigma^+ = +6.8 \mu C/m^2$

Exprimer l'intensité du champ électrique $\|\vec{E}(x)\|$ et préciser la direction de $\vec{E}(x)$.

2) Soit $E \rightarrow$ unimodale
du $\oplus \rightarrow \ominus$

En fonction du point auquel on se trouve l'on change la norme de E_x soit : Pour un point P entre π et π' \Rightarrow

$$\vec{E}_{\text{tot}} = \vec{E}_\pi + \vec{E}_{\pi'}$$

| Soit pour une plaque infime : Thm de Gaus

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{\sigma S}{\epsilon_0}$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{\sigma S}{\epsilon_0} \rightarrow \text{ Sachant } \vec{E} \parallel \vec{S}$$

$$\leftarrow E \cdot 2S = \frac{\sigma S}{\epsilon_0}$$

2 cas

$$\text{On a les 2 surfaces} \rightarrow E = \frac{\sigma S}{\epsilon_0 2S} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

$$\left(\frac{+\sigma}{2\epsilon_0} \hat{e}_g \right) + \left(-\frac{-\sigma}{2\epsilon_0} \hat{e}_g \right)$$

Ese 2

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$E \cdot \vec{u}_E \cdot \vec{dS}$$

$$\vec{u}_E \parallel \vec{dS} = \cos(\theta)$$

$$E \parallel dS = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

\vec{u}_E : Vecteur unitaire de \vec{E}

$$\vec{u}_E = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \begin{array}{|c} \hline \sin \alpha \cos \theta \\ \sin \alpha \sin \theta \\ \cos \alpha \\ \hline \end{array}$$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

- Pour $r \leq R \rightarrow Q_{int} = 0$

$$\hookrightarrow E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$E = 0$$

- Pour $r \geq R$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\sigma \cdot 4\pi R^2}{\epsilon_0}$$

$$\begin{aligned} E &= \frac{\sigma \cdot 4\pi R^2}{4\pi r^2 \epsilon_0} = \frac{\sigma \cdot R^2}{r^2 \epsilon_0} \\ &= \frac{\sigma \cdot R^2}{\epsilon_0} \frac{1}{r^2} \end{aligned}$$

Etude de la courbe

A $r=R$

$E(R)=0$ car on

travaille avec surface
sans épaisseur.



Sait $E = -\vec{\text{grad}}(V)$.

S'inscrit l'orientation \vec{e}_E

On a : $E(r) = -\frac{dV(r)}{dr}$

$$V = - \int E(r) dr$$

$$V = -\frac{\sigma R^2}{\epsilon_0} \int \frac{1}{r^2} dr$$

$$\begin{aligned} V &= \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0} \int -\frac{1}{r^2} dr \\ &= \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0} \frac{1}{r} + Cte \\ &= \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0 r} + cte \end{aligned}$$

$$cte = 0$$

On fait l'hypothèse que à l'infini l'on ait pas de V

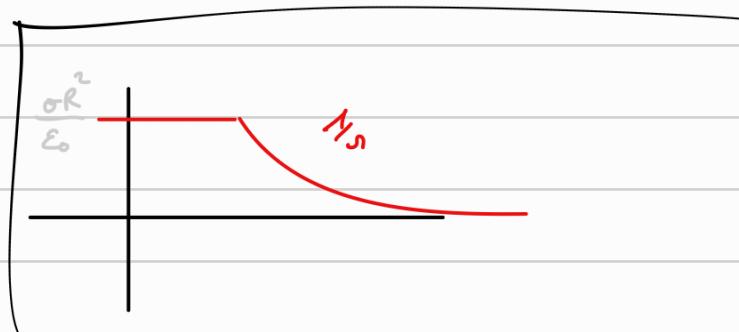
Sait pour $r \leq R \Rightarrow E = 0 \rightarrow V(r) = cte$

Sachant que le potentiel sur le point R est égale au potentiel sur le point $r = R$

$$V(r) = cte \Rightarrow V(r) = \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0 r} = \frac{\sigma R}{\epsilon_0}$$

Pour $r \geq R$, l'on a : $\frac{\sigma R^2}{\epsilon_0 r}$

Sait la courbe



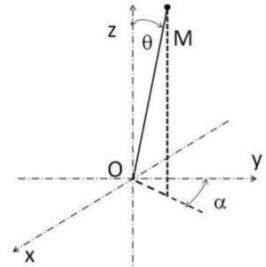
Ex 3 une sphère chargé en volume

1) Soit la charge volumique de la sphère s'exprime :

$$Q = V \times \rho = \frac{4}{3} \pi r^3 \times \rho$$

$$= \frac{4}{3} \pi \times 2 \cdot 10^{-7} \cdot 0,005^3$$

$$= 1,05 \cdot 10^{-13} \text{ C}$$



2) Soit la direction du champ E en tout point de l'espace, orienté par le vecteur surface n_E

$$n_E = \begin{pmatrix} \sin \theta \sin \alpha \\ \sin \theta \cos \alpha \\ \cos \theta \end{pmatrix}$$

- Soit Thm de Gaus

$$\oint E \cdot dS = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \Rightarrow$$

Si $r < R$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\rho \cdot \frac{4}{3} \pi r^3}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\rho \cdot \frac{4}{3} \pi r^3}{3 \cdot 4\pi r^2 \epsilon_0} = \underline{\underline{\frac{\rho r}{3 \epsilon_0}}}$$

Pour $r > R$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{4\pi R^3}{3 \epsilon_0}$$

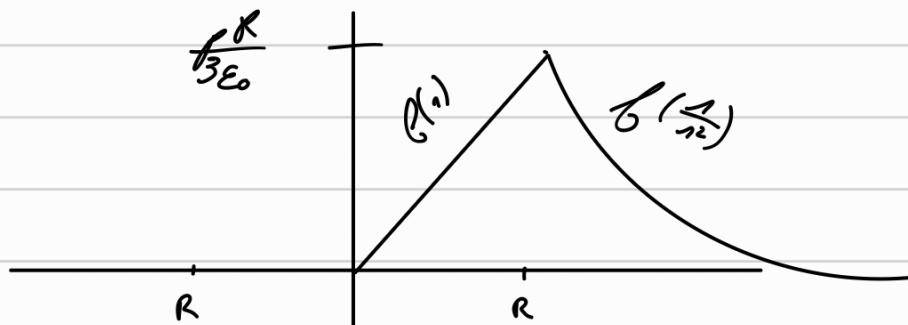
$$E = \frac{\frac{4}{3}\pi R^3 \rho}{3\epsilon_0 \cdot r^2} = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0 r^2}$$

Sait la Continuité du champ E :

$$\text{En } r=R : \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0 R^2} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} R$$

Sait $E(r)$: il n'est def que par h1

Sait le tracé de la courbe E

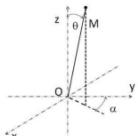


32- Quelle est la direction du champ électrique en tout point de l'espace ?

En prenant un repère cartésien centré sur la sphère, donner l'expression du vecteur unitaire allant du centre de la sphère O en un point M distant de r en fonction de θ et α .

Exprimer le vecteur champ électrostatique $\vec{E}(r, \theta, \alpha)$.

Montrer que son module $\|\vec{E}(r, \theta, \alpha)\| = \|\vec{E}(r)\|$, tracer cette fonction et calculer l'intensité du champ électrique au centre de la sphère et celle au niveau de sa surface



33- Exprimer le potentiel V en tout point de l'espace, tracer cette fonction en fonction de r et calculer sa valeur au centre de la sphère et sur sa surface.

Pour V on sait que $E = -\nabla V$

Sait $V = - \int E(r) dr$

$$\text{Sait pour } r \leq R \quad V(r) = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \int_r$$

$$= -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \frac{r^2}{2} + Cte$$

$$\text{pour } r \geq R \quad V(r) = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \int \frac{1}{r^2}$$

Hypothèse .

$$V(r) = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r} + Cte'$$

$$\Rightarrow Cte' = 0$$

$$\lim_{r \rightarrow \infty} = 0$$

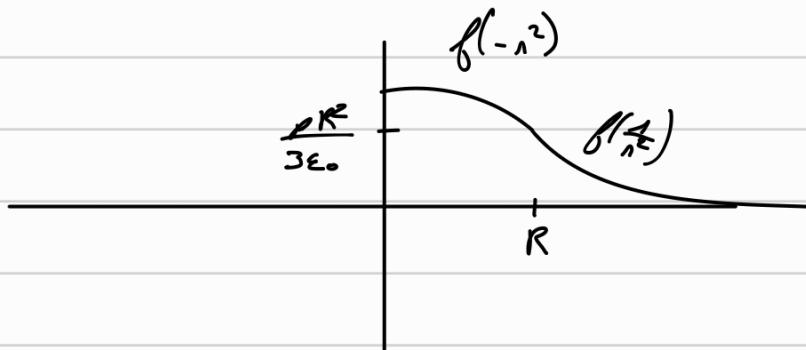
Sait Continuité du potentiel.

Sait def cte.

$$\frac{-\rho}{3\epsilon_0} \frac{r^2}{2} + \text{cte} = \frac{\rho r^2}{3\epsilon_0}$$

$$-\frac{R^2}{2} + \text{cte} = R^2$$

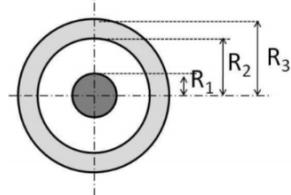
$$\text{cte} = \frac{R^2}{2} + \frac{2R^2}{2} = \frac{3R^2}{2}$$



4- Sphères concentriques chargées en volume

Soit une distribution de charge volumique uniforme ρ à symétrie sphérique constituée d'une charge $+Q$ uniformément répartie dans le volume $r \leq R_1$ et d'une charge $-Q$ uniformément répartie dans le volume $R_2 \leq r \leq R_3$ avec $R_1 < R_2$.

Déterminer l'expression du champ électrique créé par cette distribution en tout point de l'espace. Vérifier la continuité du champ à la frontière de chaque domaine.



Sait pour résoudre l'équation du champ E

On utilisera le théorème de Gauss. On vérifie la continuité en fixant les bonnes constantes.

Sait $r_1 < R$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} \Rightarrow E \cdot 4\pi r^2 = \frac{4}{3} \frac{\pi r^3 \rho}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E(r) = \frac{r\rho}{3\epsilon_0} + \text{const} \rightarrow \rho = \frac{Q}{4\pi r^3} \quad \left| \begin{array}{l} E(r) = \frac{r}{4\pi r^3 \epsilon_0} Q \end{array} \right.$$

Param $R_1 \leq r \leq R_2$

$$\oint E \cdot dS = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\frac{4}{3}\pi r^3 \rho}{3\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E = \frac{R_1^3 \rho}{3\epsilon_0 r^2} \rightarrow \rho = \frac{3Q}{4\pi R_1^3} \quad \left| \begin{array}{l} E(r) = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \end{array} \right.$$

$R_2 \leq r < R_3$

$$\oint E \cdot dS = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

$$\rho = \frac{-Q}{\frac{4}{3}\pi(R_3^3 - R_2^3)}$$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{-Q}{4\pi r^2 \epsilon_0} \left(\frac{r^3 - R_2^3}{R_3^3 - R_2^3} \right)$$

$$Q_{\text{int}}: \rho \cdot \frac{4}{3}\pi(r^3 - R_2^3)$$

$$Q_{\text{int}} = \frac{-Q}{\frac{4}{3}\pi(R_3^3 - R_2^3)} \cdot \frac{4}{3}\pi(r^3 - R_2^3)$$

Simplification:

$$\frac{-Q}{4\pi \epsilon_0 (R_3^3 - R_2^3)} \cdot \left(\frac{r^3 - R_2^3}{r^2} \right)$$

$$\frac{-Q}{4\pi \epsilon_0 (R_3^3 \cdot R_2^3)} \cdot \left(r - \frac{R_2^3}{r^2} \right)$$

$$Q_{\text{int}} = -Q \left(\frac{r^2 - R_2^3}{R_3^3 - R_2^3} \right)$$

$$E(r) = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 (R_3^3 - R_2^3)} \left(\frac{R_2^3}{r^2} - r \right)$$

Pour $r \geq R_3$

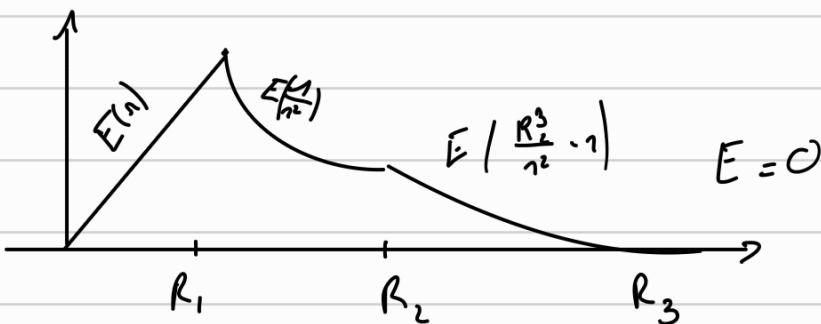
$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} \Rightarrow$$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q_1 + Q_2}{\epsilon_0} \Rightarrow Q_2 = -Q_1$$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{0}{\epsilon_0}$$

$$\underline{E = 0}$$

Graph de E



Calcul des Potentielles.

Soit $\vec{E} = -\vec{\text{grad}} V$

$$\text{d'où } V = - \int E(r) dr$$

1) On fait l'hypothèse que en $\lim_{r \rightarrow \infty} V = 0$
On étudie le l'extérieur vers l'intérieur
pour calculer les constantes directement.

Pour $r \geq R_3$

$$V = - \int E(r) dr \Rightarrow V = - \int c k e \Rightarrow \underline{V = 0}$$

Pour $R_2 \leq r < R_3$

$$V(r) = - \int \frac{Q}{4\pi\epsilon_0(R_3^3 - R_2^3)} \left(\frac{R_2^3}{r^2} - r \right) dr$$

$$V(r) = \frac{-Q}{4\pi\epsilon_0(R_3^3 - R_2^3)} \int \frac{R_2^3}{r^2} - r dr$$

$$r^{-2} = -\frac{1}{r}$$

$$V(r) = \left[-\frac{R_2^3}{r} - \frac{r^2}{2} \right] + cte$$

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0(R_3^3 - R_2^3)} \left(\frac{R_2^3}{r} + \frac{r^2}{2} + cte \right)$$

La cte déterminée par continuité
du champ :

$$\frac{R_2^3}{r} + \frac{r^2}{2} + cte = 0 \quad \text{pour } r = R_3$$

$$cte = -\frac{2R_2^3 - R_3^2}{2} = -\frac{2R_2^3 - R_3^2}{2}$$

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0(R_3^3 - R_2^3)} \left(\frac{R_2^3}{r} + \frac{r^2}{2} - \frac{2R_2^3 - R_3^2}{2} \right)$$

$$\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_3^3 - R_2^3} \cdot \frac{2R_2^3 + r^2 - 2R_2^3 - R_3^2}{2} \right)$$

Pour $R_1 \leq r < R_2$

$$E(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$V(r) = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{1}{r^2}$$

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} + cte \right)$$

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} + \frac{R_2 - r}{2R_2} \right)$$

cte . det par continuité

$$cte = \frac{R_2^2 - R_3^2}{2R_3^3 - 2R_2^3} - \frac{1}{R_2}$$

$$cte = \frac{1}{2} - \frac{1}{R_2}$$

$$= \frac{R_2 - 2}{2R_2}$$

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{2R_2 + R_2 \ln - 2r}{2R_2 - r} \right)$$

Pour $r \leq R_1$

$$E_1 = \frac{Q}{4\pi R_1^3 \epsilon_0}$$

$$\rightarrow V = -\frac{Q}{4\pi R_1^3 \epsilon_0} \cdot \int r$$

$$V = \frac{-Q}{4\pi R_1^3 \epsilon_0} \left(\frac{r^2}{2} + cte \right)$$

$$V = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \left(-\frac{r^2}{2R_1^3} + cte \right)$$

cte def your continuity in R,

$$cte = \frac{2R_2 + R_2 \times R_1 - 2R_1}{2R_2 \times R_1} + \frac{1}{2R_1}$$

$$cte = \frac{4R_1 R_2 + 2R_1^2 R_2 - 4R_1^2 + 2R_2 R_1}{4R_2 R_1^2}$$

$$cte = \frac{6R_1 R_2 + 2R_1^2 R_2 - 4R_1^2}{4R_2 R_1^2}$$

