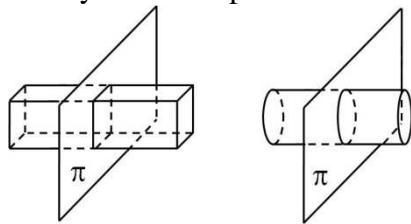


TD 4 Flux d'un champ électrostatique et théorème de Gauss

1- Champ créé par une distribution de charge surfacique.

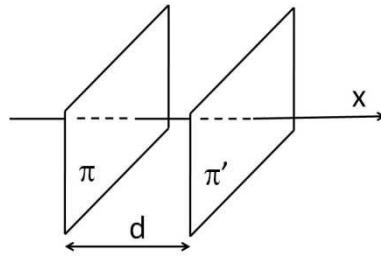
1- On part de l'hypothèse que l'on connaît l'orientation du champ électrique créé par un plan infini portant une densité de charge surfacique σ , (dans le TD 3 exo 4 on a montré que dans ce cas $\vec{E}(x) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \vec{u}$).

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.

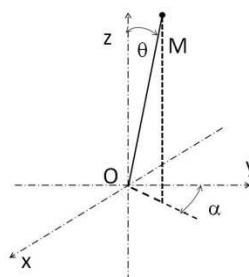
A.N. Calculer Q si $\rho = 2 \cdot 10^{-7} \text{ C/m}^3$ et $R=5 \text{ mm}$

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

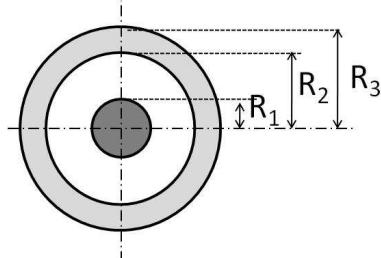


33- Exprimer le potentiel V en tout point de l'espace, tracer cette fonction en fonction de r et calculer sa valeur au centre de la sphère et sur sa surface.

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 $R_1 < R_2$.

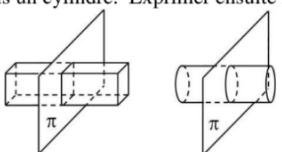
Déterminer l'expression du champ électrique créé par cette distribution en tout point de l'espace. Vérifier la continuité du champ à la frontière de chaque domaine.



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 $\vec{E}(x) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \vec{u}$).

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 $V(x)$.



$$\vec{E} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \vec{u}$$

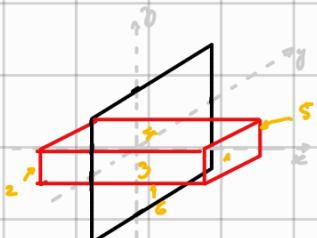
A.N. Une plaque conductrice de surface S supposée infinie possède une densité surfacique uniforme de charge négative $\sigma^- = -4.3 \mu C/m^2$. Retrouver l'intensité du champ électrique $\|\vec{E}\|$ en appliquant le théorème de Gauss puis représenter l'orientation du vecteur champ électrique \vec{E}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

Via le thm de Gauss on a:

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

On sait que la somme des flux sur les surfaces d'un objet fermé est égale à la flux total dans l'objet

1. Surface parallélépipède .



Sur Gauss: $\iint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$

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

② $d\vec{S}_2 = -dy dz \vec{u}_x$

③ $d\vec{S}_3 = -dx dz \vec{u}_y$

④ $d\vec{S}_4 = dx dz \vec{u}_y$

⑤ $d\vec{S}_5 = dx dy \vec{u}_z$

⑥ $d\vec{S}_6 = -dx dy \vec{u}_z$

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

$$+ \iint_{S_1} \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot (-\vec{u}_x) dy dz +$$

$$+ \iint_{S_2} \text{sgn}(x) \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot (-\vec{u}_y) dx dz +$$

$$+ 0 + 0 + 0$$

$$\text{Soit } \oint E \cdot dS = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} S_1$$

$$S_1 = \iint_a^b dy dx \rightarrow \text{d'un carré} = a^2$$

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

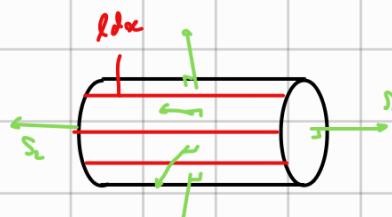
$$= \frac{\sigma}{\epsilon_0} a^2 \text{ et } \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} \Rightarrow$$

Δ pour un carré

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

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

Cylindre



du récipient

E est la vecteur surface des génératrices
sont $\perp E \cdot dS = 0$
il résulte donc que S_1 et S_2

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

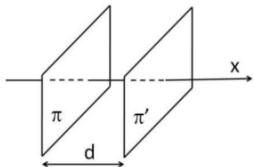
$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot \pi r^2 \vec{u}_x + \frac{-\sigma}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \cdot \pi r^2 (-\vec{u}_x)$$

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

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

Faire attention au sens de E que l'on
dit intuitivement. en générale 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 $E \rightarrow$ cinq fois
du $+$ \rightarrow $-$

En fonction du point auquel on se trouve l'on change la norme de

E_x seul : 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 Gauss

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

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

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

2 cas

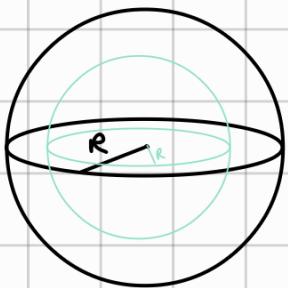
$$\text{On a les 2 surfaces} \rightarrow E = \frac{\sigma S}{\epsilon_0 2S} = \frac{\sigma}{2 \epsilon_0}$$

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

$$E_T = \frac{\sigma + \sigma_2}{2 \epsilon_0}$$

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 $+\sigma$.



Sait Thm de Gauß: $\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$

Sait

$$\rightarrow E_{ext} \times 4\pi r^2 = \frac{4\pi R^2 \sigma}{\epsilon_0}$$

$$E_{ext} = \frac{4\pi R^2 \sigma}{\epsilon_0} \times \frac{1}{4\pi r^2}$$

$$E_{ext} = \frac{R^2 \sigma}{\epsilon_0 r^2} \Rightarrow a : n = R \Rightarrow \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} = 0$$

$$\rightarrow E_{int}: E_{int} \times 4\pi r^2 = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$$

/ Pas de charge

$$E_{int} = 0$$

Sait $E(r; \sigma; \alpha) = \frac{\sigma \times R^2}{\epsilon_0 \times r^2}, 0$

~~Le potentiel:~~

Sait $E = -\text{grad } V$, donc:
pour $r \geq R$

$$V = - \int E dr$$

On le met dans la parenthèse
pour faciliter son calcul

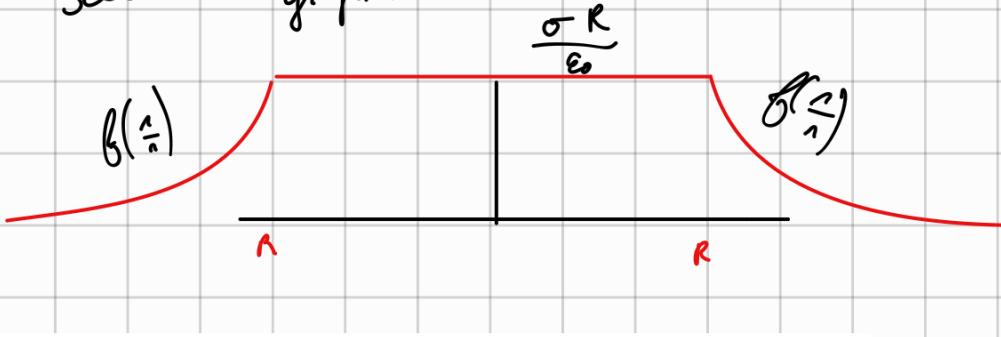
$$V = -\frac{\sigma R^2}{\epsilon_0} \times \int \frac{1}{r^2} dr \Leftrightarrow -\frac{\sigma R^2}{\epsilon_0} \times -\frac{1}{r} = \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} + Cte \right)$$

$$\text{En } r=R \therefore V = \frac{\sigma R}{\epsilon_0}$$

$$\text{Pour } 0 \leq r \leq R \rightarrow V(r) = Cte \quad \text{Soit } V(R) = \frac{\sigma R}{\epsilon_0}$$

Sait la cte nul car on
hypothèse que au l'infini on a
 $V=0$

Sait Le graphique :



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.

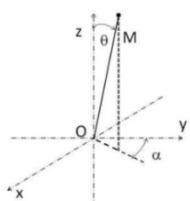
A.N. Calculer Q si $\rho = 2 \times 10^{-7} C/m^3$ et $R=5 mm$

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 .

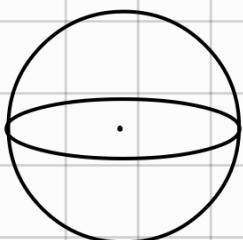
Exprimer le vecteur champ électrostatique $\vec{E}(r, \theta, \alpha)$.

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.

3)



Sait $\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$

Pour $r < R$

$$E_{int} L. 4\pi r^2 = \frac{\frac{4}{3}\pi r^3 \rho}{\epsilon_0}$$

$$E_{int} = \frac{\frac{4}{3}\pi r^3 \rho}{4\pi r^2} = \frac{1}{3}\pi r \rho$$

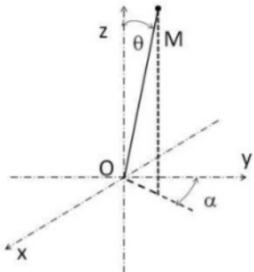
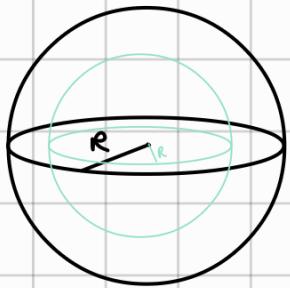
$$E_{int} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \times r$$

$$\rightarrow \text{Pour } E_{ext}: E_{ext} 4\pi r^2 = \frac{\frac{4}{3}\pi R^3 \rho}{\epsilon_0}$$

$$E_{ext} = \frac{R^3}{3\epsilon_0 r^2} \times \rho$$

Sait $Q = \frac{4}{3}\pi R^3 \rho$

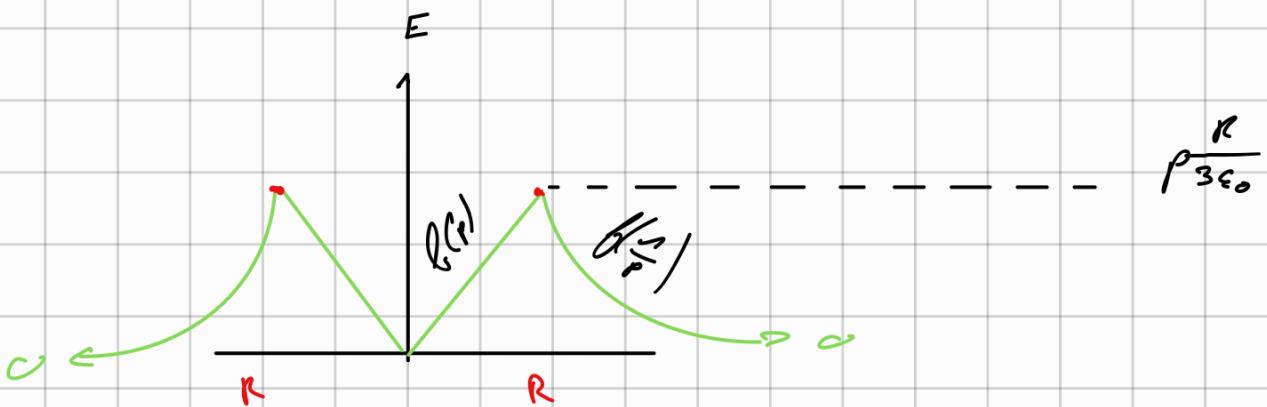
$$Q = 1,047 \times 10^{-13} C$$



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

La direction du champ E varie en fonction de la charge

- si elle est \oplus alors champ centrifuge
- si elle est \ominus alors champ centripète



Carre symétrique de Rayon R centrée en O .

- Potentiel

$$E = -\nabla V$$

$$\text{Soit } V = - \int E dr$$

$$r > R$$

$$V(r) = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} + C \right)$$

$$\lim_{r \rightarrow \infty} V(r) = 0 \Rightarrow C = 0 \text{ m}^{-1}$$

$$r \rightarrow +\infty$$

$$\rightarrow V(r) = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r}$$

$$V(R) = \frac{\rho R^2}{3\epsilon_0}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} 0 \leq r \leq R \\ V(r) = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(\frac{r^2}{2} + Cr \right) \end{array} \right.$$

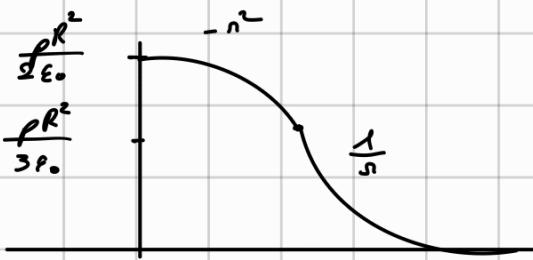
$$V(R) = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(\frac{R^2}{2} + CR \right) = \frac{\rho R^2}{3\epsilon_0}$$

$$\text{donc } \frac{-R^2}{2} - CR = R^2$$

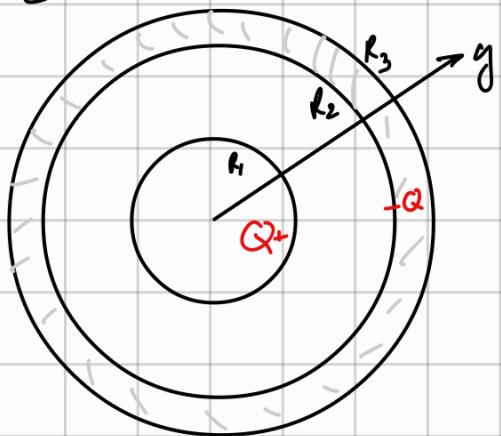
$$CR = -\frac{3}{2} R^2$$

$$\rightarrow V(r) = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(\frac{r^2}{2} - \frac{3}{2} R^2 \right)$$

$$U(0) = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0}$$



E_2^{-1}



$$\rho_1 = \frac{Q}{\frac{4}{3}\pi R_1^3}$$

$$\rho_2 = \frac{-Q}{\frac{4}{3}\pi (R_3^3 - R_2^3)}$$

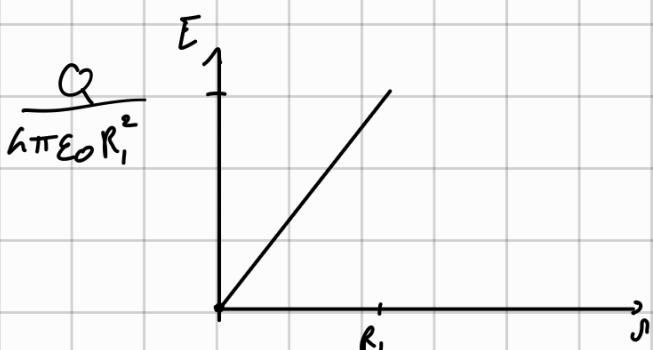
2) Thm de Gauss surface fermé de Gauss.

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

$r \leq R_1$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\frac{Q}{3\pi R_1^3} \times \frac{4}{3}\pi r^3}{\epsilon_0} \quad \left\{ E = \frac{Qr}{4\pi\epsilon_0 R_1^3} \right.$$

Tracer de la 1^o pt de \vec{E}



$$E(0) = 0$$

$$E(R_1) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R_1^2}$$

$$- R_1 \leq r \leq R_2$$

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

$$E = \frac{Q}{\epsilon_0} \cdot \frac{1}{4\pi r^2}$$

$$E(R_1) = \frac{Q}{\epsilon_0} \cdot \frac{1}{4\pi R_1^2}$$

$$E(R_2) = \frac{Q}{\epsilon_0} \cdot \frac{1}{4\pi R_2^2}$$



$$- R_2 \leq r \leq R_3$$

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

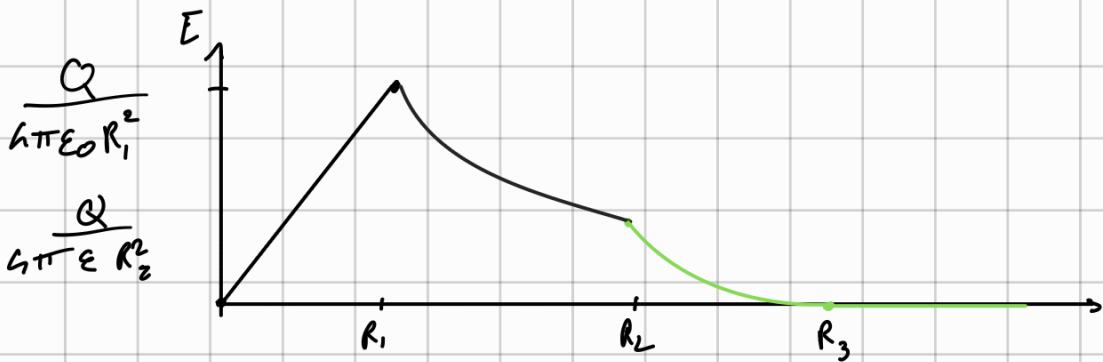
$$= Q \left(1 - \frac{r^3 - R_2^3}{R_3^3 - R_2^3} \right) = \frac{Q}{\epsilon_0} \left(\frac{R_3^3 - r^3}{R_3^3 - R_2^3} \right)$$

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

$$E(R_2) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{1}{R_3^3 - R_2^3} \times \left(\frac{R_3^3}{R_2^2} - R_2 \right)$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{1}{R_2^2}$$

$$E(R_3) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \times \left(\frac{R_3 - R_3}{R_3^3 - R_2^3} \right) = 0 \quad \frac{U}{m}$$



$$-r \geq R_3$$

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{\frac{R_3^3}{R_2^2} - R_2}{R_3^3 - R_2^3}$$

$$E = \frac{Q - Q}{4\pi\epsilon_0} = 0$$

$$E = 0 \quad \frac{U}{m}$$

Sait pour le potentiel : $E = -\text{grad } V$

$$V = - \int E dr$$

pour $r \geq R_3$

$$V(r) = \text{cte} \rightarrow \text{Orustime que} \lim_{r \rightarrow +\infty} (V(r)) = 0$$

$$V(R_3) = 0$$

$$R_2 \leq r \leq R_3$$

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

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

Pour continuité en R_3

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

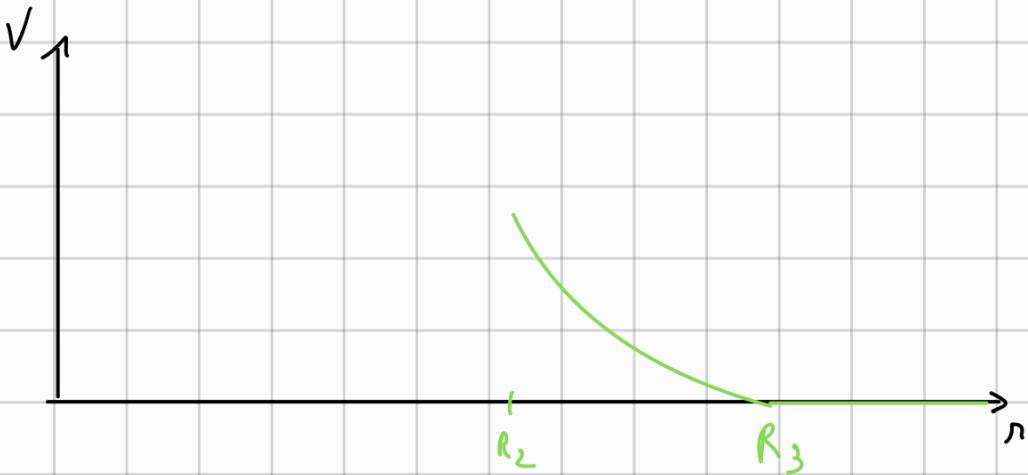
$$R_3^2 + \frac{R_2^2}{2} + \text{cte} = 0$$

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

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

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

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



$$R_1 \leq r \leq R_2$$

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

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

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

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

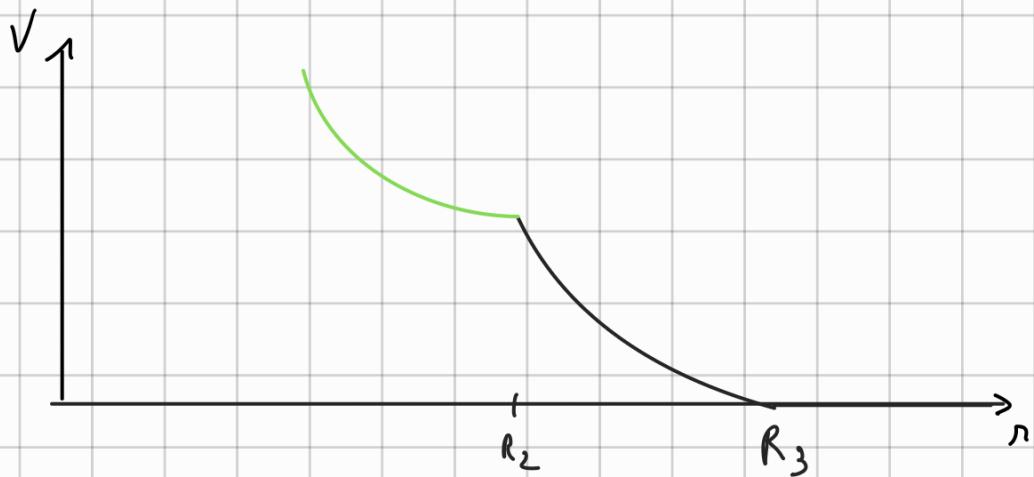
$$cte = \frac{2R_3^3 + R_2^3 - 3R_3^2 R_2}{2R_2(R_3^3 - R_2^3)} - \frac{2R_3^3 + 2R_2^3}{2R_2(R_3^3 - R_2^3)}$$

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

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

et

$$V(R_1) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{3}{2} \cdot \frac{R_3^2 - R_2^2}{R_3^3 - R_2^3} \right)$$



$$r < R_1$$

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

$$\text{et } V(R_1) = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R_1^3} \left(\frac{R_1}{2} + \text{cte} \right) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} + \frac{3}{2} \cdot \frac{R_2^2 - R_3^2}{R_3^3 - R_2^3} \right)$$

$$\frac{R_1}{2} + \text{cte} = R_1^3 \left(\frac{1}{R_1} + \frac{3}{2} \cdot \frac{R_2^2 - R_3^2}{R_3^3 - R_2^3} \right)$$

$$\text{cte} = R_1^3 \left(\frac{1}{R_1} + \frac{3}{2} \cdot \frac{R_2^2 - R_3^2}{R_3^3 - R_2^3} \right) - \frac{R_1}{2}$$

