

Ex: 01

une sphere de rayon R contenant une charge Q.

$dq = \sigma \cdot ds$

$\Rightarrow Q = \sigma \int ds = \sigma \cdot 4\pi R^2$



$\Rightarrow \sigma = \frac{Q}{4\pi R^2}$

* le champ électrique en tout pts de l'espace.

• on considère comme surface de Gauss une sphere de centre O et de rayon r.

• en raison de la symétrie; le champ est radial et constant en tout pt de la surface de Gauss.

D'après le thm de Gauss: $\iint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{\sum Q_{int}}{\epsilon_0}$

$\Rightarrow \iint E \cdot ds = E \iint ds = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\sum Q_{int}}{\epsilon_0}$
 le rayon de la S.G.

1^{er} cas $r_1 < R$ $Q_{int} = 0$

$\Rightarrow E \cdot 4\pi r^2 = 0$
 $\Rightarrow E_1 = 0$



2^{de} cas $r_2 \geq R \Rightarrow Q_{int} = \sigma \cdot 4\pi R^2$

$\Rightarrow E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\sigma \cdot 4\pi R^2}{\epsilon_0}$
 $\Rightarrow E_2 = \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0 r^2}$



$E(r \neq R) = \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0 r^2}$ $\vec{E} = -\text{grad } V$

* le potentiel: se s'écrit en coord. sphériques.

$\vec{E} = -\frac{\partial V}{\partial r} \vec{u}_r + \frac{\partial V}{\partial \theta} \vec{u}_\theta + \frac{\partial V}{\partial \phi} \vec{u}_\phi$

le champ est radial: $\vec{E} = E_r \vec{u}_r$.

$$\Rightarrow E = -\frac{dV}{dr} \Rightarrow dV = -E dr \Rightarrow V = -\int E dr$$

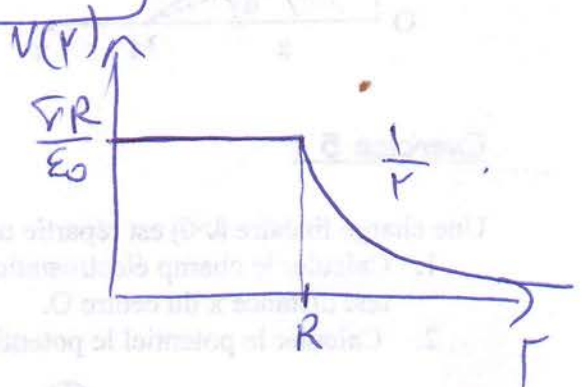
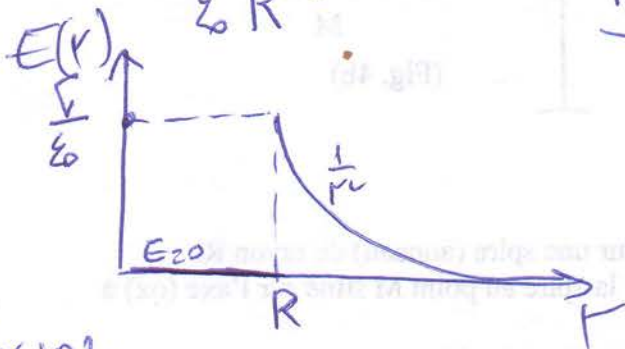
pour $r < R$ $E = 0 \Rightarrow V_1 = C_1$

$$r \geq R \quad E_2 = \frac{\nabla R^2}{\epsilon_0 r^2} \Rightarrow V = -\frac{\nabla R^2}{\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2}$$

$$\Rightarrow V = -\frac{\nabla R^2}{\epsilon_0} \left(-\frac{1}{r} \right) + C = \Rightarrow V_2 = \frac{\nabla R^2}{\epsilon_0 r} + C_2$$

pour $r \rightarrow \infty$ $V_2 = 0 \Rightarrow C_2 = 0 \Rightarrow \boxed{V_2 = \frac{\nabla R^2}{\epsilon_0 r}}$
 le potentiel est continu en $R \Rightarrow V_1(R_1) = V_2(R_2)$

$$\Rightarrow \frac{\nabla R^2}{\epsilon_0 R^2} = C_1 = \boxed{\frac{\nabla R}{\epsilon_0} = V_1}$$



Ex:02

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

on prend comme surface de Gauss: une ~~surface~~ ^{sphère} de centre 0 et de rayon r

le champ est radial et est en tout pt de la S.G.

D'après le thm. de Gauss: $\phi = \iint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$

$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \iint E \cdot ds = E \iint ds = E \cdot 4\pi r^2$$

1^{er} cas $r < R$

$$\Rightarrow Q_{int} = ? \quad dq = \rho dv$$

$$\Rightarrow Q_{int} = \rho \int_0^r dv = \rho \cdot \frac{4}{3} \pi r^3$$



$$\Rightarrow E_1 \cdot 4\pi r^2 = \int \frac{4\pi r^3}{3} \rho \Rightarrow E_1 = \frac{\rho r}{3\epsilon_0}$$

$$\rho = \frac{3Q}{4\pi R^3} \Rightarrow E_1 = \frac{3Q}{4\pi R^3} \cdot r = \frac{Q r}{4\pi \epsilon_0 R^3} = k \frac{Q r}{R^3}$$

* 2^{e} cas pour $r > R$.

$$\Rightarrow Q_{\text{int}} = \iiint dV = \int \frac{4\pi R^3}{3} \rho = Q.$$



$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0} \Rightarrow E_2 = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r^2} = k \frac{Q}{r^2}$$

$$\text{pour } r = R \Rightarrow E = \frac{kQ}{R^2}$$

* le potentiel.

$$E = -\frac{dV}{dr} \Rightarrow V = -\int E dr$$

$$r < R \Rightarrow V_1 = -\frac{kQ}{R^3} \int r dr = -\frac{kQ}{R^3} \frac{r^2}{2} + C_1$$

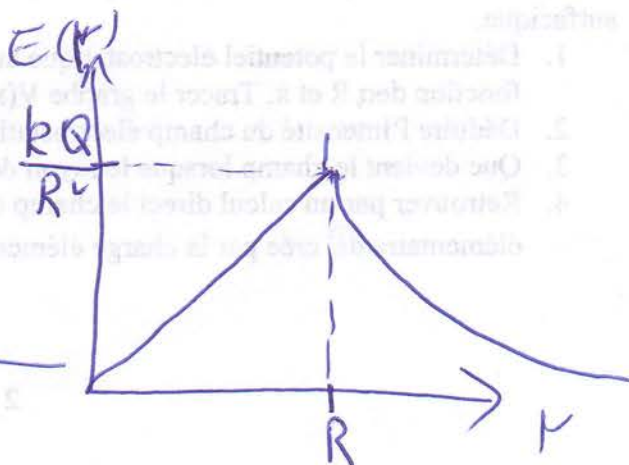
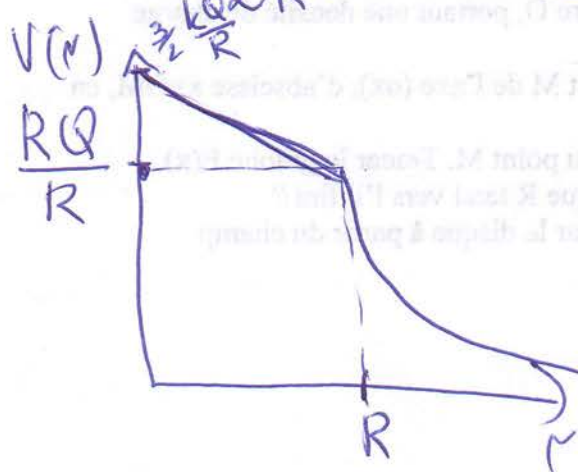
$$r > R \Rightarrow V_2 = -kQ \int \frac{dr}{r^2} = kQ \left(\frac{1}{r} \right) + C_2$$

$$r \rightarrow \infty \quad V_2 = 0 \Rightarrow C_2 = 0 \Rightarrow \boxed{V_2 = \frac{kQ}{r}}$$

$$V \text{ est continu} \Rightarrow V_1(R) = V_2(R)$$

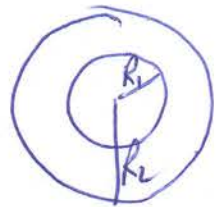
$$\Rightarrow \frac{kQ}{R} = -\frac{kQ}{2R} + C_1 \Rightarrow C_1 = \frac{kQ}{R} + \frac{kQ}{2R} = \frac{3kQ}{2R}$$

$$V_1 = -\frac{kQ}{2R^3} r^2 + \frac{3}{2} \frac{kQ}{R}$$



EX: 03

on choisit comme S.G une sphere de centre



O et de rayon r :

à cause de la symétrie, le champ est radial et est en tout pt. de la S.G.

(S_1 de rayon R_1 chargée en volume et S_2 de rayon R_2 en surface).

D'après le thm de Gauss: $\iint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$

$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \iint E ds = E \iint ds = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

* pour $r_1 < R_1$

$$Q_{int} = \int dq = \int \rho dv = \rho \cdot \frac{4}{3} \pi r_1^3$$

$$\Rightarrow E_1 \cdot 4\pi r_1^2 = \frac{\rho}{\epsilon_0} \cdot \frac{4}{3} \pi r_1^3 \Rightarrow E_1 = \frac{\rho r_1}{3\epsilon_0}$$

* pour $R_1 < r_2 < R_2$

$$\Rightarrow Q_{int} = \int \rho dv = \rho \cdot \frac{4}{3} \pi R_1^3$$

$$\Rightarrow E_2 \cdot 4\pi r_2^2 = \frac{\rho}{\epsilon_0} \cdot \frac{4}{3} \pi R_1^3 \Rightarrow E_2 = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 r_2^2}$$

* pour $r_3 \geq R_2$

$$Q = Q_1 + Q_2 = \rho \cdot \frac{4}{3} \pi R_1^3 + \sigma \cdot 4\pi R_2^2$$

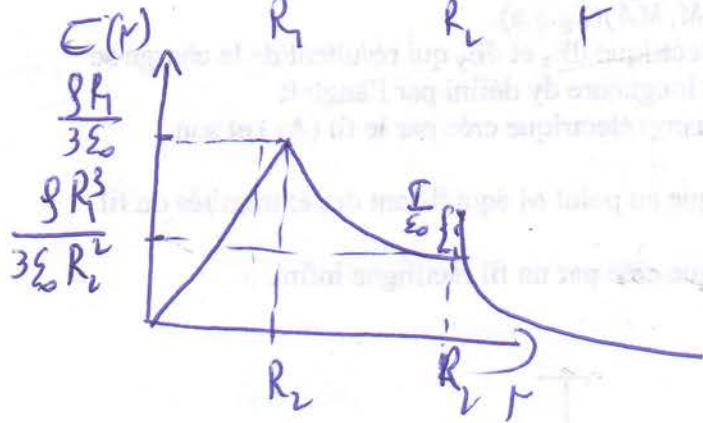
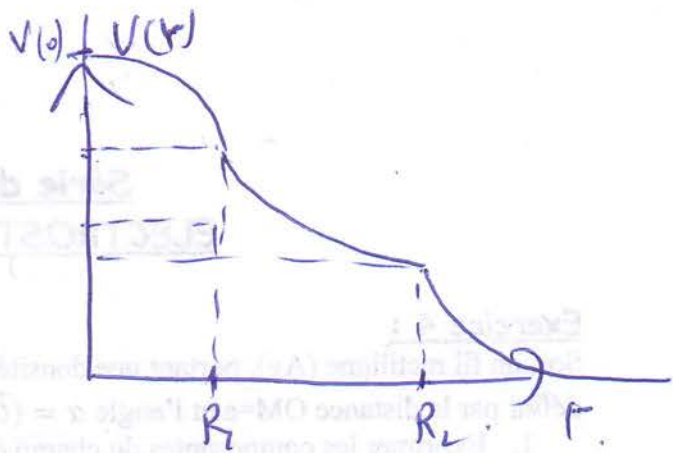
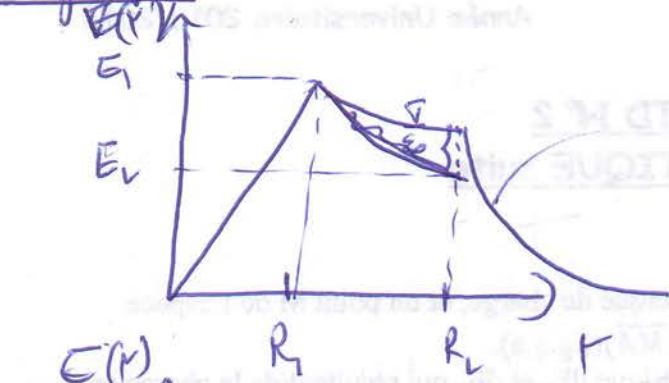
$$\Rightarrow E_3 \cdot 4\pi r_3^2 = \frac{\rho}{\epsilon_0} \frac{4}{3} \pi R_1^3 + \frac{\sigma}{\epsilon_0} \cdot 4\pi R_2^2$$

$$\Rightarrow E_3 = \frac{1}{\epsilon_0 r_3^2} \left(\frac{\rho R_1^3}{3} + \sigma R_2^2 \right)$$

pour $r = R_1 \Rightarrow E_2(R_1) = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 R_1^2} = \frac{\rho R_1}{3\epsilon_0}$

$\hookrightarrow r = R_2 \Rightarrow E_3(R_2) = \frac{1}{\epsilon_0} \left(\frac{\rho R_1^3}{3R_2^2} + \sigma \right)$

le graphe.



On considère un disque circulaire de rayon R, de centre O, portant une densité de charge superficielle σ . Calculer le potentiel électrostatique en un point M de l'axe de symétrie du disque à la distance x du centre O.



- Exercice 5 :**
- Déterminer le potentiel électrostatique en un point M de l'axe de symétrie d'un disque $x=OM$, en fonction de σ et x . Tracer le graphe $V(x)$.
 - Déterminer l'intensité du champ électrostatique en un point M. Tracer le graphe $E(x)$.
 - Que devient le champ lorsque le rayon du disque R tend vers l'infini ?
 - Calculer $\int_0^R \rho(r) dr$ par un calcul direct le champ créé par le disque à partir du champ élémentaire $d\vec{E}$ créé par la charge élémentaire.

* le potentiel:

$$E = -\frac{dV}{dr} \Rightarrow V = -\int E dr$$

$$V_1 = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \int r dr = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \frac{r^2}{2} + C_1 = -\frac{\rho r^2}{6\epsilon_0} + C_1$$

$$V_2 = -\frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} \right) + C_2$$

$$V_3 = -\frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} + \frac{\sqrt{\rho} R_2^2}{\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2}$$

$$= \left(\frac{\rho}{3\epsilon_0} R_1^3 + \frac{\sqrt{\rho}}{\epsilon_0} R_2^2 \right) \left(\frac{1}{r} \right) + C_3$$

$$r \rightarrow \infty \quad V_3 = 0 \Rightarrow C_3 = 0 \Rightarrow V_3 = \left(\frac{\rho}{3\epsilon_0} R_1^3 + \frac{\sqrt{\rho}}{\epsilon_0} R_2^2 \right) \left(\frac{1}{r} \right)$$

Vst continue en $R_2 \Rightarrow V_3(R_2) = V_2(R_2)$

$$\Rightarrow \frac{\rho}{3\epsilon_0} \frac{R_1^3}{R_2} + \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0} = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 R_2} + C_2$$

$$\Rightarrow C_2 = \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0} \Rightarrow V_2 = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 r} + \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0}$$

Vst continue en $R_1 \Rightarrow V_2(R_1) = V_1(R_1)$

$$\Rightarrow \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 R_1} + \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0} = -\frac{\rho}{6\epsilon_0} R_1^2 + C_1 = \frac{\rho R_1^2}{3\epsilon_0} + \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow C_1 = \frac{\rho R_1^2}{\epsilon_0} \left(\frac{1}{3} + \frac{1}{6} \right) + \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0} = \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0}$$

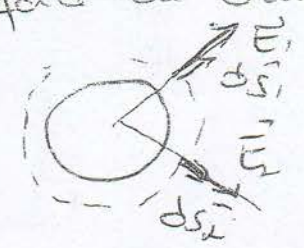
$$\Rightarrow V_1 = -\frac{\rho r^2}{6\epsilon_0} + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sqrt{\rho} R_2}{\epsilon_0}$$

exercice 4. Deux sphères : la 1^{ère} en volume la 2^{ème} en surface

1/ Vu la symétrie sphérique de distribution

surface de Gauss est une sphère concentrique

En tout point de la surface de Gauss (S_0), le vecteur \vec{E} et $d\vec{s}$ sont //



$$\Rightarrow \phi = \iint_{(S_0)} \vec{E} \cdot d\vec{s} = \iint_{(S_0)} E \cdot ds$$

En tout point de (S_0), le module de \vec{E} est $r_0 \Rightarrow$

$$\phi = \int_{(S_0)} E ds = E S_0 = E \cdot 4\pi r^2$$

a/ Expression de E à l'intérieur de la sphère de rayon R ,



Théorème de Gauss: $\phi = \iint_{(S_0)} \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{\sum Q_{int}}{\epsilon_0} \Rightarrow E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\sum Q_{int}}{\epsilon_0}$

Expression de la charge intérieure, $\sum Q_{int} = \int dq = \int \rho dV = \rho \frac{4}{3}\pi r^3$

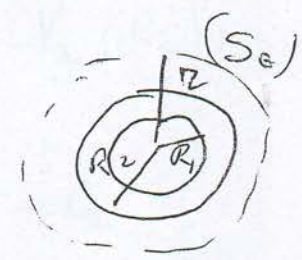
(ρ étant r_0) $\Rightarrow \boxed{E_1(r) = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r}$

b/ $R_1 \leq r < R_2$



Dans ce cas, $\sum Q_{int}$ est égale à la charge de la sphère de rayon R_1 . C-à-d $\sum Q_{int} = \int dq = \int \rho dV = \rho \int_0^{R_1} 4\pi r^2 dr = \rho \frac{4}{3}\pi R_1^3$

$$\Rightarrow \boxed{E_2(r) = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 r^2}}$$



c/ $r \geq R_2$, $\sum Q_{int} = Q_1 + Q_2$

Q_1 , charge de la sphère de rayon R_1 ,

Q_2 , charge de la sphère de rayon R_2

(1) - $\rho \frac{4}{3}\pi R_1^3$

calcul de Q_2

$$Q_2 = \int dq = \int \rho ds = \int_0^{R_2} \rho \cdot 4\pi r^2 dr = \rho \int_0^{R_2} 4\pi r^2 dr = \rho \cdot 4\pi R_2^3 / 3 \quad (\text{Volk})$$

Ainsi $E_3 \cdot 4\pi r^2 = \frac{\rho \cdot \frac{4}{3}\pi R_1^3 + \rho \cdot 4\pi R_2^2 r}{\epsilon_0}$

$$\boxed{E_3(r) = \left(\frac{\rho}{3\epsilon_0} R_1^3 + \frac{\rho}{\epsilon_0} R_2^2 r \right) \frac{1}{r^2}}$$

Expression du potentiel (N.B, il est préférable de commencer l'extérieur pour ne pas avoir à traîner la suite d'intégration)

a/ $r > R_2$ $\vec{E} = -\vec{\nabla} V$

Comme le champ est radial, on ne garde que la composante radiale de l'opérateur $\vec{\nabla}$ c.à.d $\frac{\partial}{\partial r} u_r$ ou $\frac{d}{dr} u_r$.

$$E_r = -\frac{dV}{dr} \Rightarrow V = -\int E_r dr$$

$$\rightarrow V_3(r) = -\int \left(\frac{\rho}{3\epsilon_0} R_1^3 + \frac{\rho}{\epsilon_0} R_2^2 r \right) \frac{1}{r^2} dr = \left(\frac{\rho}{3\epsilon_0} R_1^3 + \frac{\rho}{\epsilon_0} R_2^2 r \right) \frac{1}{r} + C_3$$

à l'infini, le potentiel est nul (cas $r \rightarrow \infty, V=0 \Rightarrow C_3=0$)

$$\boxed{V_3(r) = \left(\frac{\rho}{3\epsilon_0} R_1^3 + \frac{\rho}{\epsilon_0} R_2^2 r \right) \frac{1}{r}}$$

b/ $R_1 < r < R_2$

$$V_2(r) = -\int \frac{\rho R_1^3}{3} \frac{1}{r^2} dr = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r} + C_2$$

Propriété fondamentale du potentiel, continuité

$$\rightarrow \text{à la surface } R_2 \text{ on a } V_3(R_2) = V_2(R_2)$$

Ceci permet de calculer C_2

$$V_3(R_2) = \left(\frac{\rho}{3\epsilon_0} R_1^3 + \frac{\rho}{\epsilon_0} R_2^2 \right) \frac{1}{R_2} = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{R_2} + C_2$$

Continuité

$$= \frac{\rho}{\epsilon_0} R_2 \Rightarrow \left(V_2(r) = \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r} + \frac{\rho}{\epsilon_0} R_2 \right)$$

5

cf $r < R_1$

$$V_1(r) = \int E_1 dr = \int \frac{\rho}{3\epsilon_0} r dr = -\frac{\rho}{6\epsilon_0} r^2 + C_1$$

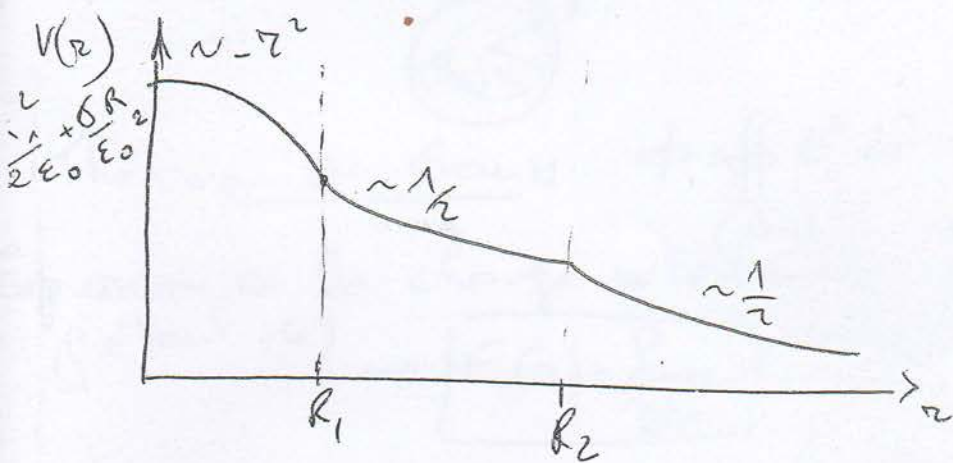
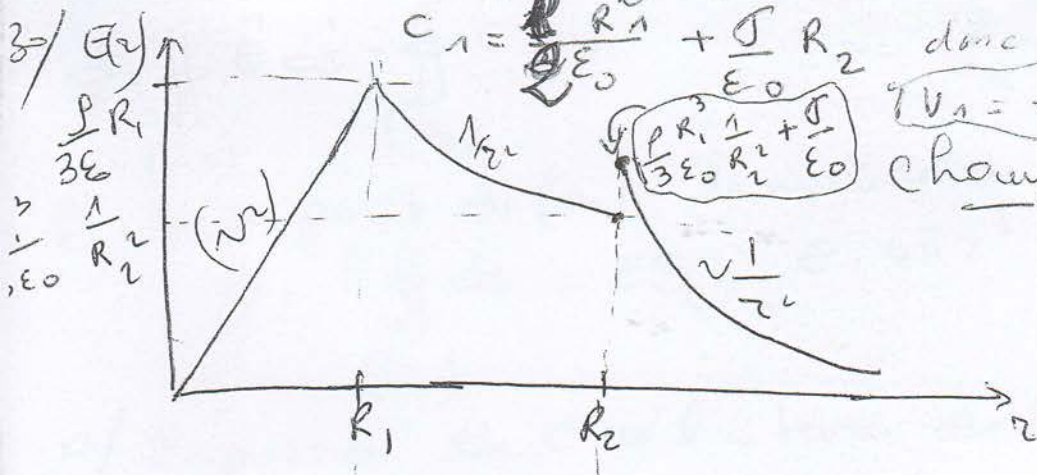
Pour le calcul de C_1 : continuité du potentiel en R_1

C'est $V_1(R_1) = V_2(R_1)$ et on calcule C_1 ...

$$C_1 = \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma}{\epsilon_0} R_2 \quad \text{donc}$$

$$V_1 = -\frac{\rho}{6\epsilon_0} \frac{r^2}{2} + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma}{\epsilon_0} R_2$$

Champs



exercice 6. Pour répondre cet exo, on va supposer que la sphère de rayon R_1 est complètement remplie et la sphère de rayon R_2 l'est aussi avec la même densité.

Résultat de l'exo précédent $r < R_1$, $\vec{E}(r) = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r \vec{u}_r$.

On enlève alors à la 1^{ère} sphère, la 2^{ème} petite sphère:

→ principe de superposition

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$$

$$\text{avec } \vec{E}_1 = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r \vec{u}_r \quad \text{et } \vec{E}_2 = -\frac{\rho}{3\epsilon_0} r \vec{u}_r$$