Série de TD n°5 (à traiter en 04 séances)

Théorème de Gauss

Exercice 01 :

Les composantes du champ électrique dans la figure ci-contre sont : $E_x = 800 \text{ x}$, $E_y = 0$, $E_z = 0$. Calculer le flux du champ électrique à travers la surface du cube de la figure 1 ainsi que la charge à l'intérieur de ce cube ($a = 10 \text{ cm}$).

Exercice 02 :

En utilisant le théorème de GAUSS, retrouver le champ électrique créé par :

- Un fil infini uniformément chargé avec une densité linéique $\lambda > 0$ confondu avec l'axe (Oz).
- Un plan infini uniformément chargé avec une densité surfacique $\sigma > 0$ confondu avec le plan (Oxy).

Exercice 03 :

On considère deux sphères (S_1) et (S_2) concentriques, creuses, de rayons R_1 et R_2 ($R_1 < R_2$) et de charges totales $Q_1 = +Q$ et $Q_2 = -Q$, respectivement. Ces charges sont distribuées uniformément sur les surfaces des sphères correspondantes (voir figure 2).

1. En utilisant le théorème de Gauss, déterminer le champ électrique $\vec{E}(M)$ en tout point M de l'espace. Distinguer les trois régions : $r < R_1$, $R_1 < r < R_2$, $r > R_2$;
2. Trouver l'expression du potentiel $V(M)$, sachant que le potentiel est nul à l'infini.

Exercice 04 :

On considère une distribution de charge constituée par la réunion d'un fil infini uniformément chargé avec une densité linéique $\lambda > 0$ coïncidant avec l'axe Oz , et d'un cylindre infini d'axe Oz et de rayon R , portant une densité surfacique $\sigma > 0$ et constante (Figure 3). En appliquant le théorème de Gauss calculer : a) Le champ électrostatique $\vec{E}(M)$ créé en un point M à l'intérieur du cylindre b) Le champ électrostatique $\vec{E}(M)$ créé en un point M à l'extérieur du cylindre.

Exercice 05 :

Soit deux sphères concentriques, la première, de rayon intérieur R_1 et extérieure R_2 ($R_2 > R_1$), est uniformément chargée en volume avec une densité volumique de charges uniforme ρ positive. Cette dernière est entourée par une deuxième sphère creuse de rayon R_3 ($R_3 > R_2$) qui est uniformément chargée en surface avec une densité surfacique de charges positive σ (voir Figure 4).

1. En utilisant le théorème Gauss, calculer le champ électrostatique $\vec{E}(M)$ créé par cette distribution de charges en tout point M de l'espace, tel que $OM = r$. Distinguer les régions : $r < R_1, R_1 < r < R_2, R_2 < r < R_3, r > R_3$.
2. Trouver le potentiel électrostatique $V(M)$ en tout point M de l'espace, sachant que le potentiel est nul à l'infini.

Exercice 06 :

On considère deux cylindres infinis et coaxiaux. Le premier est uniformément chargé avec une densité volumique ρ positive, comprise entre son rayon intérieure R_1 et extérieure R_2 . Le deuxième, de rayon R_3 ($R_3 > R_2 > R_1$) est uniformément chargé en surface avec une densité surfacique positive σ (voir Figure 5).

1. En utilisant le théorème Gauss, calculer le champ électrostatique créé par cette distribution en tout point M de l'espace, tel que $OM = r$. Distinguer les régions : $r < R_1, R_1 < r < R_2, R_2 < r < R_3, r > R_3$.
2. Trouver le potentiel électrostatique $V(M)$ en tout point M de l'espace, sachant que $V(r = 0) = 0$.

Figure 1

Figure 2

Figure 3

Figure 3

Figure 4

Figure 5

Exercices supplémentaires

Exercice S1 : Calculer le flux du champ électrique $\vec{E}(x, y, z) = (4xz)\vec{i} - (y^2)\vec{j} + (yz)\vec{k}$ à travers la surface du cube limité par : $x = 0, x = 1, y = 0, y = 1, z = 0, z = 1$ (Figure ci-contre). Déduire la charge électrique intérieure à ce cube.

Exercice S2 : On considère une certaine distribution de charges à symétrie sphérique de centre O , telle que le potentiel électrique $V(M)$ qu'elle crée en un point M distant de r du point O soit de la forme :

$$V(M) = \frac{A}{4\pi\epsilon_0 r} e^{-\left(\frac{r}{a}\right)}$$

Où A et a sont des constantes positives.

1. Calculer le champ électrique $\vec{E}(M)$ correspondant, en tout point M de l'espace (excepté O).
2. À partir de l'expression de ce champ sur une sphère de centre O et de rayon r , déterminer la charge interne $Q(r)$ contenue dans cette sphère. En déduire la charge totale de la distribution. Conclure.

Exercice S3 : Soit deux cylindres coaxiaux de rayons R_1 et R_2 tel que $R_1 < R_2$ et de hauteur infinie. Le cylindre de rayon R_1 porte une distribution de charges surfacique uniforme de densité $\sigma > 0$. Le deuxième cylindre de rayon R_2 porte une distribution de charges surfacique uniforme de densité (2σ) (Figure ci-contre).

1. En utilisant le théorème de Gauss, trouver l'expression du champ électrostatique $\vec{E}(M)$ en tout point M de l'espace, tel que $OM = r$ (distinguer les trois régions : $r < R_1, R_1 < r < R_2, r > R_2$).
2. En déduire l'expression du potentiel électrique $V(M)$ en tout point M de l'espace, tel que $OM = r$. On prend $V(R_1) = \sigma R_1 / \epsilon_0 \ln R_1$.

Exercice 4 : On considère une distribution de charge volumique uniforme de densité ρ , répartie dans une région de l'espace comprise entre deux plans parallèles, infinis, situés respectivement aux positions $z = -d/2$ et $z = +d/2$. La distribution de charge est donc homogène dans l'intervalle $-d/2 \leq z \leq +d/2$ et nulle ailleurs. En utilisant le théorème de Gauss, déterminez l'expression du champ électrique $\vec{E}(M)$ en tout point de l'espace : distinguer les régions : $z < -d/2, -d/2 < z < +d/2, z > d/2$.

Corrigé de la série de TD n°5

Exercice 1 :

Le champ est parallèle à l'axe OX donc son flux a travers le cube se réduit aux flux a travers les deux faces perpendiculaires a l'axe OX (en gris sur la figure)

$$\begin{aligned} \varphi_E &= \oiint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int \vec{E} \cdot d\vec{S}_1 + \int \vec{E} \cdot d\vec{S}_2 = -ES_1 + ES_2 \\ &= -800 \sqrt{0,1} (0,1)^2 + 800 \sqrt{0,2} (0,1)^2 \\ &= -2,53 + 3,58 = 1,05 \left[\frac{N}{C} m^2 \right] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \varphi_E &= \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \Rightarrow Q_{int} = \varphi_E \cdot \epsilon_0 \\ &\Rightarrow Q_{int} = 1,05 \cdot 8,85 \cdot 10^{-12} = 9,3 \cdot 10^{-12} C \end{aligned}$$

Exercice 2 :

En utilisant le théorème de GAUSS, retrouvons le champ électrique créé, en un point M de l'espace, par :

- Un fil infini uniformément chargé avec une densité linéique $\lambda > 0$ porté par l'axe (Oz) :

Symétrie cylindrique : le champ électrique est radiale (perpendiculaire à l'axe (Oz)) $\vec{E}(M) = E(r)\vec{e}_r$

Surface de Gauss ; cylindre de rayon r, d'axe (Oz) et de hauteur h

Calcul du flux : la surface d'un cylindre est constituée de trois surfaces ; 02 surfaces de bases (S_1 et S_2) et une surface latérale (S_3). Donc, il y aura trois flux :

$$\begin{aligned} \Phi &= \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \Phi_1 + \Phi_2 + \Phi_3 \\ &= \iint_{(S_1)} \vec{E} \cdot d\vec{S}_1 + \iint_{(S_2)} \vec{E} \cdot d\vec{S}_2 + \iint_{(S_3)} \vec{E} \cdot d\vec{S}_3 \\ &= \iint_{(S_1)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_1) + \iint_{(S_2)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_2) + \iint_{(S_3)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_3) \\ &= \iint_{(S_1)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_1) + \iint_{(S_2)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_2) + \iint_{(S_3)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_3) \end{aligned}$$

$$\iint_{(S_3)} E dS (\vec{e}_r \perp \vec{n}_{1,2})$$

Par ailleurs, le champ est constant sur la surface latérale :

$$\Phi = E \iint_{(S_3)} dS = ES_3 = E(2\pi rh)$$

Charge intérieure à la surface de Gauss : $Q_{int} = \lambda h$

Théorème de Gauss :

$$\Phi = \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot \vec{dS} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \rightarrow E(r)(2\pi rh) = \frac{\lambda h}{\epsilon_0} \rightarrow E(r) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$

- Un plan infini uniformément chargé avec une densité surfacique $\sigma > 0$, confondu avec la plan (Oxy) :

Symétrie plane : le champ électrique est perpendiculaire au plan et ne dépend pas des coordonnées de ce plan $\vec{E}(M) = E(z)\vec{k}$

Surface de Gauss ; cylindre de rayon r , d'axe (Oz) et de hauteur h , tels que la surface de la première base (S_1) se trouve en $z = +h/2$ et la surface de la seconde base (S_2) se trouve en $z = -h/2$

Calcul du flux : la surface d'un cylindre est constituée de trois surfaces ; 02 surfaces de bases $(S_1 \text{ et } S_2)$ et une surface latérale (S_3) . Donc, il y aura trois flux :

$$\begin{aligned} \Phi &= \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot \vec{dS} = \Phi_1 + \Phi_2 + \Phi_3 \\ &= \iint_{(S_1)} \vec{E} \cdot \vec{dS}_1 + \iint_{(S_2)} \vec{E} \cdot \vec{dS}_2 \\ &\quad + \iint_{(S_3)} \vec{E} \cdot \vec{dS}_3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= \iint_{(S_1)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_1) + \iint_{(S_2)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_2) + \iint_{(S_3)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_3) \\
 &= \iint_{(S_1)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_1) + \iint_{(S_2)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_2) + \iint_{(S_3)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_3) \\
 &\qquad\qquad\qquad \iint_{(S_1)} EdS + \iint_{(S_2)} EdS \quad (\vec{e}_r \perp \vec{n}_3)
 \end{aligned}$$

Par ailleurs, le champ est constant sur les surfaces des bases :

$$\Phi = E \iint_{(S_1)} dS + E \iint_{(S_2)} dS = ES_1 + ES_1 = 2ES \quad (S_1 = S_2 = S)$$

Charge intérieure à la surface de Gauss : $Q_{int} = \sigma S$

Théorème de Gauss :

$$\Phi = \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot \vec{dS} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \rightarrow 2ES = \frac{\sigma S}{\epsilon_0} \rightarrow E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

Exercice 3 :

1. Le champ électrique $\vec{E}$ en tout point de l'espace :

La distribution de charges présente une symétrie sphérique, le champ est radial : $\vec{E}(M) = E(r)\vec{e}_r$

La surface de Gauss est une sphère de centre O et de rayon $r = OM$

Calcul du flux : $\Phi = \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot \vec{dS} = ES_G = E(4\pi r^2)$

Théorème de Gauss :

$$\Phi = \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot \vec{dS} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \Rightarrow E(r) = \frac{Q_{int}}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

Charge intérieure et champ :

$$r < R_1 : Q_{int} = 0 \Rightarrow E_1 = 0$$

$$R_1 < r < R_2 : Q_{int} = Q \Rightarrow E_2 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$\vec{E}_2 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

$$r > R_2 : Q_{int} = Q - Q = 0 \Rightarrow E_3 = 0$$

2. Le potentiel électrostatique :

$$\text{pour } r < R_1$$

$$dV_1(r) = -\vec{E}_1 \cdot d\vec{r} = E_1 \cdot dr$$

$$V_1(r) = - \int E_1 \cdot dr = C_1$$

$$\text{pour } R_1 < r < R_2$$

$$dV_2(r) = -\vec{E}_2 \cdot d\vec{r} = E_2 \cdot dr$$

$$V_2(r) = - \int E_2 \cdot dr = - \int \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cdot dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} + C_2$$

$$\text{pour } r > R_2$$

$$dV_3(r) = -\vec{E}_3 \cdot d\vec{r} = E_3 \cdot dr$$

$$V_3(r) = - \int E_3 \cdot dr = C_3$$

Détermination des constantes :

Le potentiel est nul à l'infini :

$$\lim_{r \rightarrow \infty} V_3(r) = 0 \rightarrow C_3 = 0$$

La continuité du potentiel en $r=R_2$ implique :

$$V_3(R_2) = V_2(R_2) \rightarrow \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R_2} + C_2 = 0 \rightarrow C_2 = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R_2}$$

La continuité du potentiel en $r=R_1$ implique :

$$C_1 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

Les expressions du potentiel :

$$\text{Pour } r < R_1 : V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

$$\text{Pour } R_1 < r < R_2 : V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{R_2} \right)$$

$$\text{Pour } r > R_2 : V(r) = 0$$

Exercice 4 :

Symétrie cylindrique : le champ électrique est radiale (perpendiculaire à l'axe (Oz)) $\vec{E}(M) = E(r)\vec{e}_r$,

Surface de Gauss ; cylindre de rayon r , d'axe (Oz) et de hauteur h

Calcul du flux : la surface d'un cylindre est constituée de trois surfaces ; 02 surfaces de bases (S_1 et S_2) et une surface latérale (S_3). Donc, il y aura trois flux :

$$\begin{aligned}
 \Phi &= \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \Phi_1 + \Phi_2 + \Phi_3 = \iint_{(S_1)} \vec{E} \cdot d\vec{S}_1 + \iint_{(S_2)} \vec{E} \cdot d\vec{S}_2 + \iint_{(S_3)} \vec{E} \cdot d\vec{S}_3 \\
 &= \iint_{(S_1)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_1) + \iint_{(S_2)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_2) + \iint_{(S_3)} (E(r)\vec{e}_r) \cdot (dS\vec{n}_3) \\
 &= \iint_{(S_1)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_1) + \iint_{(S_2)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_2) + \iint_{(S_3)} (E(r)dS) \cdot (\vec{e}_r \cdot \vec{n}_3) \\
 &\qquad\qquad\qquad \iint_{(S_3)} E dS (\vec{e}_r \perp \vec{n}_{1,2})
 \end{aligned}$$

Par ailleurs, le champ est constant sur la surface latérale :

$$\Phi = E \iint_{(S_3)} dS = ES_3 = E(2\pi rh)$$

Théorème de Gauss :

$$\Phi = \oiint_{(S_G)} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \rightarrow E(r)(2\pi rh) = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \rightarrow E(r) = \frac{Q_{int}}{2\pi\epsilon_0 rh}$$

Si $r < R$: $Q_{int} = \lambda h$

$$E(r) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$

Si $r > R$: $Q_{int} = \lambda h + \sigma 2\pi R h$

$$E(r) = \frac{\lambda + \sigma 2\pi R}{2\pi\epsilon_0 r}$$

Exercice 05 :

Le théorème de Gauss énonce que :

$$\oiint \vec{E}(M) \cdot \vec{dS} = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$$

En raison de la symétrie sphérique de la distribution, le champ est radial (Le champ est porté par la droite (OM)) :

$$\vec{E}(M) = E_r \cdot \vec{e}_r$$

On choisit comme surface de Gauss, la surface S d'une sphère imaginaire de centre O et de rayon $r = \|\vec{OM}\|$.

Considérons une surface élémentaire dS centrée en M . Le vecteur $\vec{dS}$ est perpendiculaire à la tangente en M et se dirige vers l'extérieur de la surface de Gauss.

$$\vec{dS} = dS \cdot \vec{e}_r$$

Le flux du champ à travers la surface de Gauss est donc :

$$\oiint \vec{E}(M) \cdot \vec{dS} = \oiint E_r \cdot dS = E_r \oiint dS = E_r \cdot 4\pi r^2$$

La loi de Gauss nous donne le champ radial :

$$E_r = \frac{q_{int}}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

La charge à l'intérieur de la surface de Gauss dépend de la position du point M dans l'espace. D'après la distribution de charges, on distingue 4 régions :

Région 1 ($r < R_1$)

$$q_{int} = 0$$

Le champ créé dans cette région est :

$$E_r = 0$$

Région 2 ($R_1 < r < R_2$)

$$q_{int} = \rho(V_G - V_1) = \frac{4\pi}{3} \rho(r^3 - R_1^3)$$

On obtient le champ suivant :

$$E_r = \frac{\rho(r^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 r^2} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^3}{r^2} \right)$$

$$\vec{E}_2(M) = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^3}{r^2} \right) \vec{e}_r$$

Région 3 ($R_2 < r < R_3$)

Le champ sera donné par:

$$q_{int} = \rho(V_2 - V_1) = \frac{4\pi}{3}\rho(R_2^3 - R_1^3)$$

$$E_r = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 r^2}$$

$$\vec{E}_3(M) = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

Région 4 ($r > R_3$)

Le champ sera donné par:

$$q_{int} = \rho(V_2 - V_1) + \sigma S_3 = \frac{4\pi}{3}\rho(R_2^3 - R_1^3) + 4\pi\sigma R_3^2$$

$$E_r = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3) + 3\sigma R_3^2}{3\epsilon_0 r^2}$$

$$\vec{E}_4(M) = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3) + 3\sigma R_3^2}{3\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

2. Calcul du potentiel

- **région 4 ($r > R_3$)**

En coordonnées sphériques, le potentiel est donné par:

$$V_4(r) = - \int \vec{E}_4 \cdot d\vec{l} = - \int E_r dr$$

On obtient:

$$V_4(r) = - \int \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3) + 3\sigma R_3^2}{3\epsilon_0 r^2} dr$$

Après intégration, nous obtenons :

$$V_4(r) = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3) + 3\sigma R_3^2}{3\epsilon_0 r} + C$$

On a :

$$V_4(+\infty) = 0 + C = 0$$

On trouve :

$$V_4(r) = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3) + 3\sigma R_3^2}{3\epsilon_0 r}$$

- **région 3 ($R_2 < r < R_3$)**

$$V_3(r) = - \int \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 r^2} \cdot d\vec{l} = - \int E_r dr$$

On obtient:

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

Après intégration, nous obtenons :

$$V_3(r) = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 r} + C$$

La continuité de potentiel $V_3(r = R_3) = V_4(r = R_3)$

$$\frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 R_3} + C = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3) + 3\sigma R_3^2}{3\epsilon_0 R_3}$$

$$C = \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

$$V_3(r) = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 r} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

- région 2 ($R_1 < r < R_2$)

$$V_2(r) = - \int \vec{E}_2 \cdot d\vec{l}$$

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

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

$$V_2(r) = - \frac{\rho r^2}{6\epsilon_0} - \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 r} + C$$

La continuité de potentiel $V_2(r = R_2) = V_3(r = R_2)$

$$- \frac{\rho R_2^2}{6\epsilon_0} - \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 R_2} + C = \frac{\rho(R_2^3 - R_1^3)}{3\epsilon_0 R_2} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

$$C = \frac{\rho R_2^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

$$V_2(r) = - \frac{\rho r^2}{6\epsilon_0} - \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 r} + \frac{\rho R_2^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

$$V_2(r) = \frac{\rho(3R_2^2 - r^2)}{6\epsilon_0} - \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 r} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

- région 1 ($r < R_1$)

$$V_1(r) = - \int \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} = - \int E_r \cdot dr$$

On obtient:

$$V_1(r) = C$$

La continuité de potentiel $V_1(r = R_1) = V_2(r = R_1)$

$$C = \frac{\rho(3R_2^2 - R_1^2)}{6\epsilon_0} - \frac{\rho R_1^3}{3\epsilon_0 R_1} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

$$C = \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

$$V_1(r) = \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0}$$

Exercice 06 :

Le théorème de Gauss énonce que :

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

En raison de la symétrie cylindrique de la distribution, le champ est radial (Le champ est porté par la droite (OM)) :

$$\vec{E}(M) = E_r \cdot \vec{e}_r$$

On choisit comme surface de Gauss, la surface S d'un cylindre imaginaire de rayon $r = \|\vec{OM}\|$ et de hauteur h .

Le flux du champ à travers la surface de Gauss est donc :

$$\oiint \vec{E}(M) \cdot d\vec{S} = \iint_{S_{B1}} \vec{E} \cdot d\vec{S}_{B1} + \iint_{S_{B2}} \vec{E} \cdot d\vec{S}_{B2} + \iint_{S_L} \vec{E} \cdot d\vec{S}_L = E_r \cdot 4\pi r^2$$

$$\iint_{S_{B1}} \vec{E} \cdot d\vec{S}_{B1} = \iint_{S_{B2}} \vec{E} \cdot d\vec{S}_{B2} = 0 \text{ puisque } \vec{E} \perp d\vec{S}_{B1} \text{ et } \vec{E} \perp d\vec{S}_{B2}$$

$$\oiint \vec{E}(M) \cdot d\vec{S} = \iint_{S_{B1}} \vec{E} \cdot d\vec{S}_{S_L} = \iint_{S_{B1}} E \cdot dS_L \text{ puisque } \vec{E} // d\vec{S}_L.$$

Sur la surface latérale du cylindre $r = cst$ donc le champ E est constant

$$\oiint \vec{E}(M) \cdot d\vec{S} = \iint_{S_{B1}} \vec{E} \cdot d\vec{S}_{S_L} = \iint_{S_{B1}} E \cdot dS_L = E \iint_{S_{B1}} dS_L = E S_L \text{ (} S_L \text{ la surface latérale du cylindre) ;}$$

$$S_L = 4\pi r h \text{ (} h \text{ la hauteur du cylindre de gauss)}$$

$$\oiint \vec{E}(M) \cdot d\vec{S} = E S_L = E 4\pi r h$$

1- Région I: Si $r < R_1$

$$\oiint \vec{E}_I(M) \cdot d\vec{S} = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} \rightarrow E_I S_L = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$q_{int} = 0$$

$$E_I = 0$$

2- Région II: Si $R_1 \leq r < R_2$

$$E_{II} S_L = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} \quad (S_L = 2\pi r h)$$

q_{int} est la charge comprise dans la couche entre le cylindre de Gauss et le cylindre de rayon R_1

$$q_{int} = \rho(V_G - V_1)$$

V_G Le volume du cylindre de Gauss

V_1 Le volume du cylindre de de rayon R_1

$$q_{int} = \rho(\pi r^2 h - \pi R_1^2 h)$$

$$E_{II}.2\pi rh = \frac{\rho(\pi r^2 h - \pi R_1^2 h)}{\epsilon_0} \rightarrow E_{II} = \frac{\rho(r^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^2}{r} \right)$$

$$E_{IV}S_L = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} \quad (S_L = 2\pi rh)$$

q_{int} est la charge q_1 comprise dans la couche entre le cylindre de rayon R_2 et le cylindre de rayon R_1 plus la charge q_2 qui se trouve sur le cylindre de rayon R_3

$$q_{int} = q_1 + q_2$$

$$q_1 = \rho(V_2 - V_1)$$

V_2 Le volume du cylindre de de rayon R_2

V_1 Le volume du cylindre de de rayon R_1

$$q_1 = \rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h)$$

$$q_2 = \sigma S_3$$

S_3 La surface latérale du cylindre de rayon R_3

$$q_2 = \sigma S_3 = 2\pi\sigma R_3 h$$

$$q_{int} = q_1 + q_2 = \rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h) + 2\pi\sigma R_3 h$$

$$E_{IV}.2\pi rh = \frac{\rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h) + 2\pi\sigma R_3 h}{\epsilon_0} \rightarrow E_{IV} = \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0 r}$$

$$\vec{E}_{IV}(M) = \left(\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0 r} \right) \vec{e}_r$$

$$\vec{E}_{II}(M) = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \left(r - \frac{R_1^2}{r} \right) \vec{e}_r$$

3- Région III: Si $R_2 \leq r < R_3$

$$E_{III}S_L = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} \quad (S_L = 2\pi rh)$$

q_{int} est la charge comprise dans la couche entre le cylindre de rayon R_2 et le cylindre de rayon R_1

$$q_{int} = \rho(V_2 - V_1)$$

V_2 Le volume du cylindre de de rayon R_2

V_1 Le volume du cylindre de de rayon R_1

$$q_{int} = \rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h)$$

$$E_{II}.2\pi rh = \frac{\rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h)}{\epsilon_0} \rightarrow E_{II} = \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r}$$

$$\vec{E}_{III}(M) = \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} \vec{e}_r$$

4- Région IV: Si $r \geq R_3$

$$E_{IV} S_L = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} \quad (S_L = 2\pi r h)$$

q_{int} est la charge q_1 comprise dans la couche entre le cylindre de rayon R_2 et le cylindre de rayon R_1 plus la charge q_2 qui se trouve sur le cylindre de rayon R_3

$$q_{int} = q_1 + q_2$$

$$q_1 = \rho(V_2 - V_1)$$

V_2 Le volume du cylindre de de rayon R_2

V_1 Le volume du cylindre de de rayon R_1

$$q_1 = \rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h)$$

$$q_2 = \sigma S_3$$

S_3 La surface latérale du cylindre de rayon R_3

$$q_2 = \sigma S_3 = 2\pi \sigma R_3 h$$

$$q_{int} = q_1 + q_2 = \rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h) + 2\pi \sigma R_3 h$$

$$E_{IV} \cdot 2\pi r h = \frac{\rho(\pi R_2^2 h - \pi R_1^2 h) + 2\pi \sigma R_3 h}{\epsilon_0} \rightarrow E_{IV} = \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0 r}$$

$$\vec{E}_{IV}(\mathbf{M}) = \left(\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0 r} \right) \vec{e}_r$$

2. Calcul du potentiel

- région I ($r < R_1$)

En coordonnées cylindriques, le potentiel est donné par:

$$V_I(r) = - \int \vec{E}_I \cdot d\vec{l} = - \int E_r dr$$

On obtient:

$$V_I(r) = C$$

On a :

$$V_I(r = 0) = 0 \rightarrow C = 0$$

On trouve :

$$V_I(r) = 0$$

- région II ($R_1 \leq r < R_2$)

$$V_{II}(r) = - \int \vec{E}_{II} \cdot d\vec{l} = - \int E_r dr$$

On obtient:

$$V_{II}(r) = - \int \frac{\rho(r^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} dr$$

Après intégration, nous obtenons :

$$V_{II}(r) = - \frac{\rho}{4\epsilon_0} r^2 + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln(r) + C$$

La continuité de potentiel $V_{II}(r = R_1) = V_I(r = R_1)$

$$- \frac{\rho}{4\epsilon_0} R_1^2 + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln(R_1) + C = 0$$

$$C = \frac{\rho}{4\epsilon_0} R_1^2 - \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln(R_1)$$

$$V_{II}(r) = -\frac{\rho}{4\epsilon_0} r^2 + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln(r) + \frac{\rho}{4\epsilon_0} R_1^2 - \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln(R_1)$$

$$V_{II}(r) = -\frac{\rho}{4\epsilon_0} (r^2 - R_1^2) + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln\left(\frac{r}{R_1}\right)$$

- région III ($R_2 \leq r < R_3$)

$$V_{III}(r) = -\int \vec{E}_{III} \cdot \vec{dl}$$

$$V_{III}(r) = -\int \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} \cdot dr$$

$$V_{III}(r) = -\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} \ln(r) + C$$

La continuité de potentiel $V_{II}(r = R_2) = V_{III}(r = R_2)$

$$-\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} \ln(R_2) + C = -\frac{\rho}{4\epsilon_0} (R_2^2 - R_1^2) + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln\left(\frac{R_2}{R_1}\right)$$

$$C = -\frac{\rho}{4\epsilon_0} (R_2^2 - R_1^2) + \frac{\rho R_1^2}{2\epsilon_0} \ln\left(\frac{R_2}{R_1}\right) + \frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} \ln(R_2)$$

$$C = -\frac{\rho}{4\epsilon_0} (R_2^2 - R_1^2) + \frac{\rho}{2\epsilon_0} (R_2^2 \ln(R_2) - R_1^2 \ln(R_1))$$

$$V_{III}(r) = -\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} \ln(r) - \frac{\rho}{4\epsilon_0} (R_2^2 - R_1^2) + \frac{\rho}{2\epsilon_0} (R_2^2 \ln(R_2) - R_1^2 \ln(R_1))$$

- région IV ($r \geq R_3$)

$$V_{IV}(r) = -\int \vec{E}_{IV} \cdot \vec{dl} = -\int E_r dr$$

$$V_{IV}(r) = -\int \left(\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0 r} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0 r} \right) \cdot dr$$

$$V_{IV}(r) = -\left(\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0} \right) \ln(r) + C$$

La continuité de potentiel $V_{IV}(r = R_3) = V_{III}(r = R_3)$

$$-\left(\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0} \right) \ln(R_3) + C$$

$$= -\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} \ln(R_3) - \frac{\rho}{4\epsilon_0} (R_2^2 - R_1^2) + \frac{\rho}{2\epsilon_0} (R_2^2 \ln(R_2) - R_1^2 \ln(R_1))$$

$$C = \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0} \ln(R_3) - \frac{\rho}{4\epsilon_0} (R_2^2 - R_1^2) + \frac{\rho}{2\epsilon_0} (R_2^2 \ln(R_2) - R_1^2 \ln(R_1))$$

$$V_{IV}(r) = -\left(\frac{\rho(R_2^2 - R_1^2)}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0} \right) \ln(r) + \frac{\sigma R_3}{\epsilon_0} \ln(R_3) - \frac{\rho}{4\epsilon_0} (R_2^2 - R_1^2)$$

$$+ \frac{\rho}{2\epsilon_0} (R_2^2 \ln(R_2) - R_1^2 \ln(R_1))$$