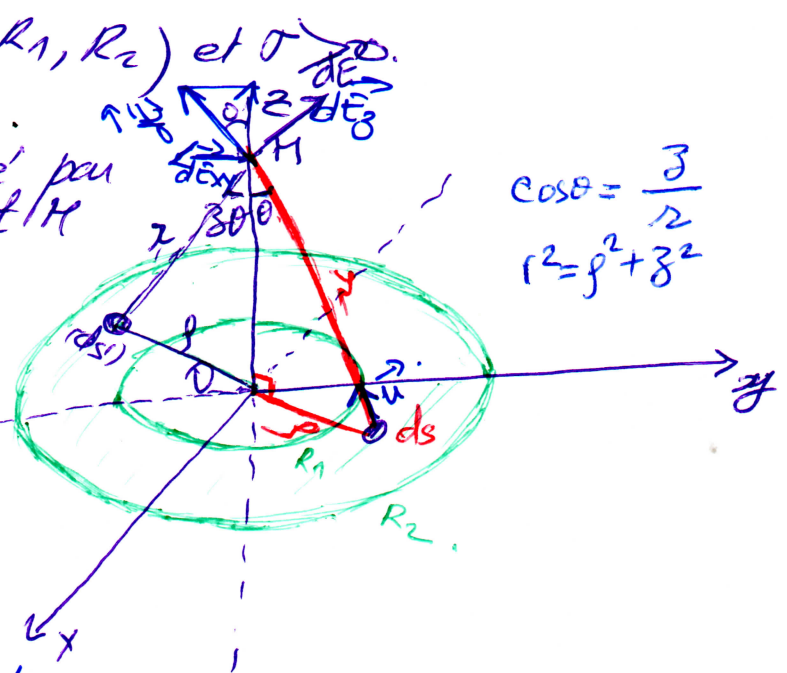


Exo 4: Disque percé (0, R1, R2) et σ

① Calculons le champ créé par cette distribution au pt M
 $\hookrightarrow OM = z$.



$\cos\theta = \frac{z}{r}$
 $r^2 = \rho^2 + z^2$

Tout d'abord il faut étudier la symétrie de la distribution.

Dans notre cas on constate que la distribution possède:

- * Un (01) centre de symétrie O(0,0)
- * Deux (02) axes de symétrie (X'OX) et (Y'OY).
- * Deux (02) plans de symétrie (XOZ) et (YOZ).

D'après ces données visuelles on peut dire que le champ créé par cette distribution est dirigée sur (Oz): $\vec{E} = E_z \vec{k}$.

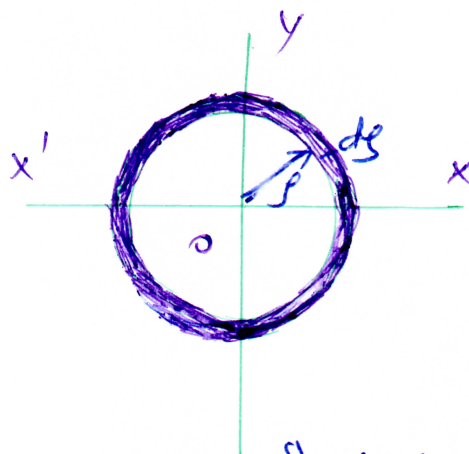
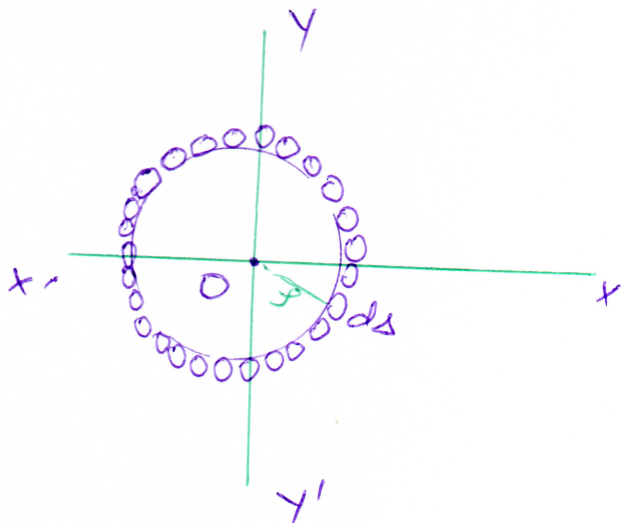
Soit un petit élément de surface (ds), distant de O de rho et distant de M de r. La charge de cet élément est dq = sigma ds. Cette charge va créer au point M, un champ élémentaire dE \hookrightarrow :

$$d\vec{E} = \frac{k dq}{r^2} \vec{u} = d\vec{E}_{xy} + d\vec{E}_z \quad (\text{une projection suivant Oz et une autre sur (XOY)})$$

En raison de symétrie, diamétralement opposé à ds, il existe ds' = ds \hookrightarrow dq' = dq = sigma ds, qui va créer en M un champ élémentaire $d\vec{E}' = \frac{k dq}{r^2} \vec{u}' = d\vec{E}'_{xy} + d\vec{E}'_z = -d\vec{E}_{xy} + d\vec{E}_z$ ou constate que $d\vec{E} + d\vec{E}' = 2d\vec{E}_z$. (Le champ total est suivant Oz)
 Ces 2 éléments vont créer le champ.

On fait la même chose pour tous les éléments qui se trouvent à la même distance rho de O et z de M.

Sous le plan (xoy) on peut voir:



L'ensemble de ces éléments de surface "dS" forment un anneau de centre O, de rayon \$r\$ et d'épaisseur \$dS\$. Tous ces éléments se trouvent à la même distance de O et de M.

$$dS = 2\pi r dr$$

$$\text{Sa charge est: } dq = 2\pi r \rho dr = \sigma \cdot dS.$$

Le champ créé par cet élément circulaire est porté par l'axe (Oz). $d\vec{E} = d\vec{E}_z + d\vec{E}_{xy} \Rightarrow \Sigma d\vec{E} = \Sigma d\vec{E}_z + \Sigma \frac{d\vec{E}_{xy}}{z}$

$$d\vec{E} = \frac{k dq}{r^2} \vec{u} \Rightarrow d\vec{E}_z = dE \cdot \cos\theta \quad (\text{voir figure})$$

$$d\vec{E}_z = \frac{k dq}{r^2} \cos\theta = \frac{k \sigma dS}{r^2} \cos\theta = \frac{k \sigma 2\pi r dr}{(r^2 + z^2)^{3/2}} = k \sigma \pi z \cdot \frac{2r dr}{(r^2 + z^2)^{3/2}}$$

$$\text{car } r^2 = r^2 + z^2 \text{ et } \cos\theta = \frac{z}{\sqrt{r^2 + z^2}}$$

Pour déduire la distribution, il faut intégrer sur \$r\$ de \$R_1\$ jusqu'à \$R_2\$, donc:

$$\vec{E} = \vec{E}_z = k \sigma \pi z \int \frac{2r dr}{(r^2 + z^2)^{3/2}} \quad (7)$$

$$\Rightarrow E = k\pi\sigma z \int_{R_1}^{R_2} \frac{2\rho d\rho}{(\rho^2+z^2)^{3/2}}$$

On pose $x = \rho^2 + z^2 \Rightarrow dx = 2\rho d\rho$.

les limites : $\begin{cases} \rho_1 = R_1 \Rightarrow x_1 = R_1^2 + z^2 \\ \rho_2 = R_2 \Rightarrow x_2 = R_2^2 + z^2 \end{cases}$

$$E = k\pi\sigma z \int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{x^{3/2}} = k\pi\sigma z \left[-2 \frac{1}{\sqrt{x}} \right]_{x_1}^{x_2}$$

$$\Rightarrow E = -2k\pi\sigma z \left(\frac{1}{\sqrt{x_2}} - \frac{1}{\sqrt{x_1}} \right) = 2k\pi\sigma z \left(\frac{1}{\sqrt{R_1^2+z^2}} - \frac{1}{\sqrt{R_2^2+z^2}} \right)$$

Donc $\vec{E}(M) = 2k\pi\sigma z \left(\frac{1}{\sqrt{R_1^2+z^2}} - \frac{1}{\sqrt{R_2^2+z^2}} \right) \vec{k}$.

(2) * Pour un disque normal ($R_1 = 0$ et $R_2 = R$)

$$\Rightarrow \vec{E}(M) = 2k\pi\sigma z \left(\frac{1}{z} - \frac{1}{\sqrt{z^2+R^2}} \right) \vec{k}$$

$$\Rightarrow \vec{E}(M) = 2k\pi\sigma \left(1 - \frac{z}{\sqrt{z^2+R^2}} \right) \vec{k}$$

* Pour un plan infini (disque infini) $\Rightarrow R_1 = 0$ et $R_2 = \infty$.

$$\vec{E}(M) = 2k\pi\sigma z \left(\frac{1}{\sqrt{R_1^2+z^2}} - \frac{1}{\sqrt{R_2^2+z^2}} \right) \vec{k}$$

$$\Rightarrow \vec{E}(M) = 2k\pi\sigma \vec{k} = 2k\pi\sigma \frac{1}{k} \vec{k} = \frac{2\pi\sigma}{4\pi\epsilon_0} \vec{k} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{k}$$

(8)