

Chapitre 2

# Champ électrostatique

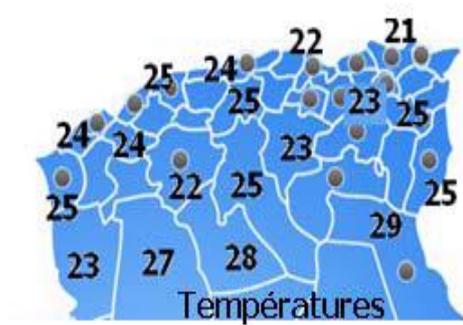
## 1. Champ de scalaires et champ de vecteurs

Si à tout point de l'espace  $M(x, y, z)$  on associe une fonction scalaire (nombre)  $F(x, y, z)$ , on dit qu'on a créé un champ de scalaires.

**Exemples :** température (T), pression, masse volumique ( $\rho$ ), .....etc.

Si à tout point de l'espace  $M(x, y, z)$  on associe une fonction vectorielle (vecteur)  $\vec{V}(x, y, z)$ , on dit qu'on a créé un champ de vecteurs.

**Exemples :** vitesse du vent  $\vec{v}$ , accélération de la pesanteur  $\vec{g}$ , force  $\vec{F}$ , .....etc.



Champ de scalaires (Température T (°C))

Champ de vecteurs (vitesse de vent  $\vec{v}$ )

## 2. Champ électrostatique créé par une charge ponctuelle

Soient 2 points M1 et M2 distants de r. On place une charge  $q_1$  (positive) au point M1 et une charge  $q_2$  (positive) au point M2.

La charge  $q_1$  exerce sur la charge  $q_2$  la force répulsive  $\vec{F}_{1/2}$ .

$$\vec{F}_{1/2} = \frac{kq_1q_2}{r^2} \vec{u}_{12} = q_2 \left( \frac{kq_1}{r^2} \vec{u}_{12} \right)$$



Simultanément, la charge  $q_2$  exerce sur la charge  $q_1$  la force répulsive  $\vec{F}_{2/1}$ .

$$\vec{F}_{2/1} = \frac{kq_1q_2}{r^2} \vec{u}_{21} = q_1 \left( \frac{kq_2}{r^2} \vec{u}_{21} \right)$$



Maintenant on ôte la charge  $q_1$  et on la remplace par une charge  $q_3$  (positive).



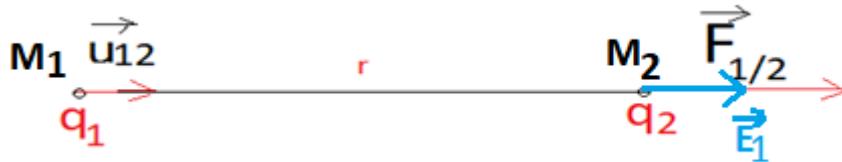
La force exercée par la charge  $q_1$  sur la charge  $q_3$  est :

$$\vec{F}_{1/3} = \frac{kq_1q_3}{r^2} \vec{u}_{12} = q_3 \left( \frac{kq_1}{r^2} \vec{u}_{12} \right)$$

On constate que dans les expressions des forces  $\vec{F}_{1/2}$  et  $\vec{F}_{1/3}$  il y a un terme commun  $\left( \frac{kq_1}{r^2} \vec{u}_{12} \right)$  qui ne dépend que de la charge  $q_1$  et de la distance  $r$  entre les 2 points M1 et M2. Il est dû uniquement à la charge  $q_1$ .

Comme le terme  $\left( \frac{kq_1}{r^2} \vec{u}_{12} \right)$  est une grandeur vectorielle, on le remplace par  $\vec{E}_1$  :

$$\vec{E}_1 = \frac{kq_1}{r^2} \vec{u}_{12}$$



$\vec{E}$  est le champ électrostatique créé par la charge  $q_1$  au point M2.

Si on place la charge  $q_2$  au point M2, la force exercée par  $q_1$  sur  $q_2$  est :

$$\vec{F}_{1/2} = \frac{kq_1q_2}{r^2} \vec{u}_{12} = q_2 \vec{E}_1 \Rightarrow \vec{F}_{1/2} = q_2 \vec{E}_1 \Rightarrow \vec{E}_1 = \vec{F}_{1/2} / q_2$$

De même, la force exercée par  $q_1$  sur  $q_3$  est :

$$\vec{F}_{1/3} = q_3 \vec{E}_1$$



De son côté, la charge  $q_2$  va créer au point M1 un champ électrostatique  $\vec{E}_2$  :



$$\vec{F}_{2/1} = \frac{kq_1q_2}{r^2} \vec{u}_{21} = q_1 \left( \frac{kq_2}{r^2} \vec{u}_{21} \right) = q_1 \vec{E}_2$$

$$\vec{E}_2 = \frac{kq_2}{r^2} \vec{u}_{21}$$

$\vec{E}_2$  est le champ électrostatique créé par au point M1.

De même, la force exercée par  $q_2$  sur  $q_1$  est :

$$\vec{F}_{2/1} = q_1 \vec{E}_2$$

**En résumé**, le champ électrostatique  $\vec{E}$  ne dépend que de la valeur de  $q$  et de la distance au point M. La connaissance de  $\vec{E}$  en un point donné nous permet de calculer facilement la force électrostatique  $\vec{F}$  exercée sur une charge quelconque  $q$  placée au point M.

**Sens de  $\vec{E}$  :**

On place aux points M1 et M2 les charges  $q_1$  et  $q_2$ .

- Si  $q_1 (+)$  et  $q_2 (+)$  :



$\vec{F}_{1/2} = q_2 \vec{E}_1$  : comme  $q_2$  est positive (force répulsive), la force et le champ sont dans le même sens.

- Si  $q_1 (+)$  et  $q_2 (-)$  :



$\vec{F}_{1/2} = q_2 \vec{E}_1$  : comme  $q_2$  est négative (force attractive) , la force et le champ sont dans des sens opposés.

- Si  $q_1 (-)$  et  $q_2 (+)$  :



$\vec{F}_{1/2} = q_2 \vec{E}_1$  : Comme  $q_2$  est positive (force attractive), la force et le champ sont dans le même sens.

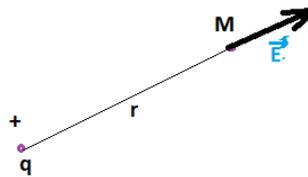
- Si  $q_1 (-)$  et  $q_2 (-)$ :



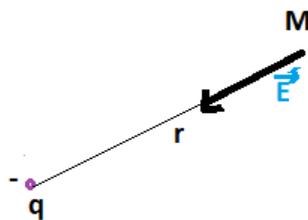
$\vec{F}_{1/2} = q_2 \vec{E}_1$  : Comme  $q_2$  est négative (force répulsive), la force et le champ sont dans des sens opposés.

**Conclusion :**

Si  $q$  est positive, le champ  $\vec{E}$  est orienté loin de cette charge.

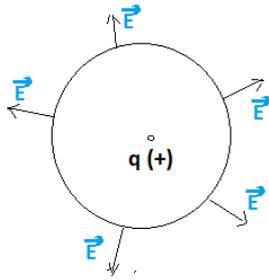


Si  $q$  est négative, le champ  $\vec{E}$  est orienté vers cette charge.

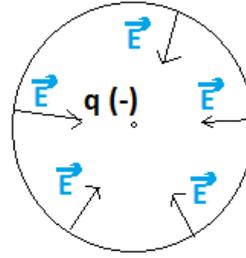


**Remarque :**

Si la distance à la charge (distance  $r$  entre M et ) est constante (cercle ou sphère), le module du champ est toujours constant mais reste toujours soit orienté vers le centre de la charge (si elle est négative) , soit s'éloigne du centre de la charge (si elle est positive) . En d'autre terme, le champ est toujours perpendiculaire au cercle dont le centre est la charge.



Charge positive  $E = kq/r^2 = Cte$



Charge négative  $E = k|q|/r^2 = Cte$

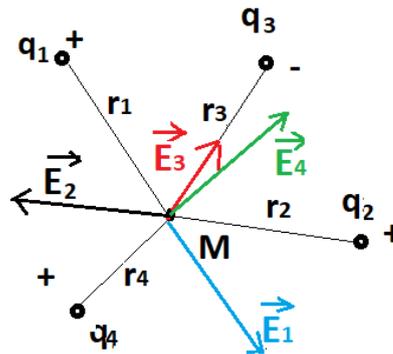
**Unité du champ :**

$$F = q E \Rightarrow E = \frac{F}{q} \Rightarrow [E] = \frac{N}{C} \text{ (Newton par Coulomb)}.$$

$\vec{E}$  est donc la force exercée par unité de charge.

### 3. Champ électrostatique créé par un ensemble de charges

Soit un ensemble de charges ponctuelles  $q_1, q_2, q_3$  et  $q_4$ . Pour tracer les vecteurs-champs on considère les signes suivants :  $q_1(+), q_2(+), q_3(-)$  et  $q_4(+)$ .



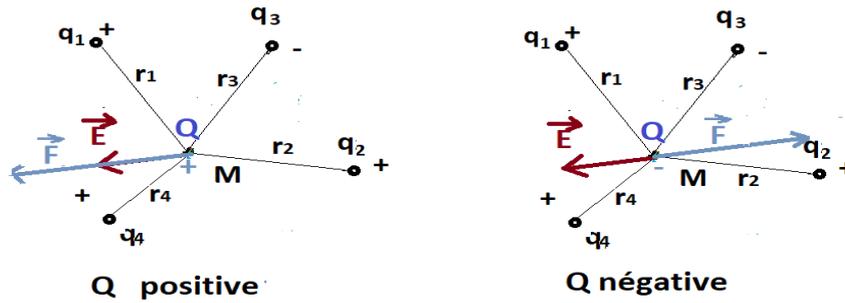
Le champ résultant créé au point M par ces charges est :

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \vec{E}_3 + \vec{E}_4 = \sum_{i=1}^{i=4} \frac{k q_i}{r_i^2} \vec{u}_i = \sum_{i=1}^{i=4} \vec{E}_i$$

**C'est le principe de superposition.** Si on place au point M une charge  $Q$ , la force exercée par ces 4 charges sur  $Q$  est :  $\vec{F} = Q \vec{E}$

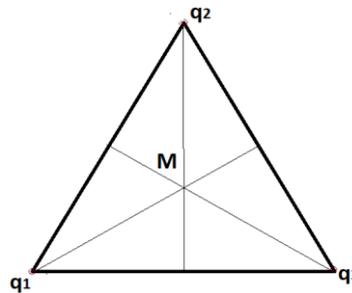
La force  $\vec{F}$  est dans le même sens que  $\vec{E}$  si  $Q$  est positive.

La force  $\vec{F}$  est dans le sens opposé à  $\vec{E}$  si  $Q$  est négative.



**Exemple :**

- Déterminer le champ électrostatique créé au centre d'un triangle équilatéral (les angles et les côtés sont égaux) de côté  $a = 1\text{ m}$  par 3 charges électriques ponctuelles situées à ses sommets. On donne :  $q_1 = -1\text{ nC}$  ,  $q_2 = 2\text{ nC}$  et  $q_3 = +3\text{ nC}$  .



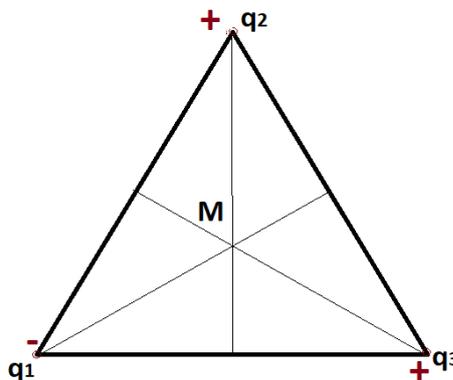
- Quelle est la force électrostatique exercée par ces 3 charges sur un électron qui se trouve au centre de ce triangle ?

**Réponse**

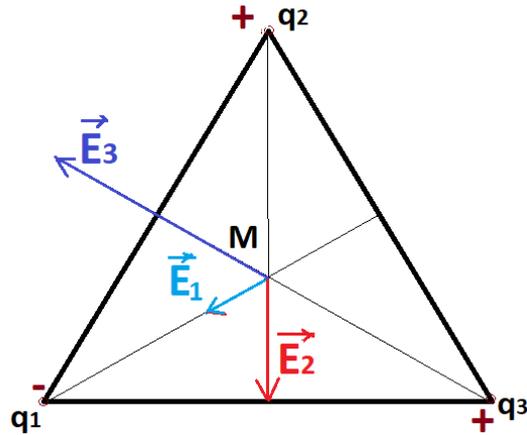
**Première question :**

Pour répondre correctement à ce type d'exercices il faut suivre les étapes suivantes.

- Affecter les signes aux charges (+ ou -).



- Tracer les vecteurs-champs électrostatique en respectant la loi de Coulomb.



**3. Calculer le module de chaque champ.**

On calcule d'abord la distance  $r$  ente le centre et chacune des charges.

On a :  $\cos \alpha = \cos 30 = (a/2)/r = \sqrt{3}/2$

$$\Rightarrow r = a \frac{\sqrt{3}}{3} = \frac{\sqrt{3}}{3} m$$

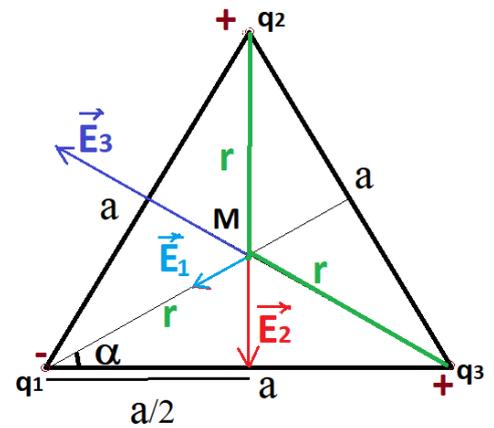
Les modules sont :

$$\|\vec{E}_1\| = E_1 = k|q_1|/r^2 = 27 \text{ N/m}$$

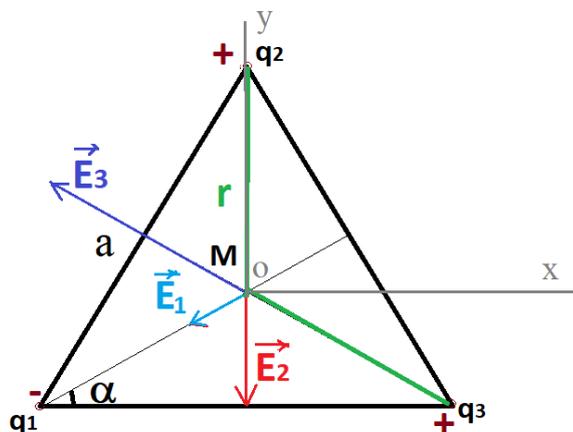
$$\|\vec{E}_2\| = E_2 = k|q_2|/r^2 = 54 \text{ N/m}$$

$$\|\vec{E}_3\| = E_3 = k|q_3|/r^2 = 81 \text{ N/m}$$

On constate que :  $E_1 = \frac{1}{2}E_2 = \frac{1}{3}E_3$



**4. On choisit une base (Oxy) dont l'origine O coïncide avec le centre M.**



**5. On calcule les composantes  $\vec{E}_x$  et  $\vec{E}_y$  de  $\vec{E}$  en appliquant le principe de superposition et les projections sur les axes Ox et Oy .**

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \vec{E}_3 = \vec{E}_x + \vec{E}_y = E_x \vec{i} + E_y \vec{j}$$

Les projections sur  $Ox$  donnent :

$$E_x = -E_1 \cos 30 - E_3 \cos 30 = -\frac{27\sqrt{3}}{2} - 81\sqrt{3}/2 = -54\sqrt{3} N/C$$

Les projections sur  $Oy$  donnent :

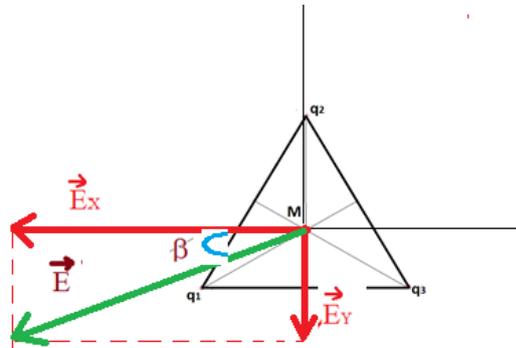
$$E_y = -E_2 - E_1 \sin 30 + E_3 \sin 30 = -54 - \frac{27}{2} + \frac{81}{2} = -27 \frac{N}{C}$$

6. On calcule le module de  $\vec{E}$  et sa direction :

$$\|\vec{E}\| = E = \sqrt{E_x^2 + E_y^2} = \sqrt{(-54\sqrt{3})^2 + (-27)^2} = 97.34 N/C$$

Pour la direction, elle est donnée par l'angle  $\beta$  avec :  $\operatorname{tg}\beta = \frac{\|\vec{E}_y\|}{\|\vec{E}_x\|} = \frac{27}{54\sqrt{3}} = 0.288$

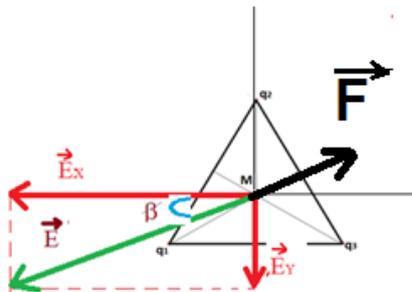
Ce qui donne :  $\beta = 16.1^\circ$ .



**Deuxième question :**

La force électrostatique exercée par ces 3 charges sur un électron qui se trouve au point M est :  $\vec{F} = q_e * \vec{E}$  (comme la charge de l'électron est négative, la force  $F$  est dans le sens opposé à  $\vec{E}$ )

Son module est :  $\|\vec{F}\| = \|q_e * \vec{E}\| = 1.6 \cdot 10^{-19} * 97.34 = 1.55 \cdot 10^{-17} N$ .



#### 4. Champ électrique créé par une distribution continue de charges

Une **distribution continue** de charge est un modèle utilisé pour décrire mathématiquement la répartition de la charge au sein d'un objet macroscopique. Bien que la charge électrique soit quantifiée, c'est-à-dire qu'elle se présente sous forme de multiples entiers de l'unité de charge, il est souvent plus pratique de la traiter comme une distribution continue. Cela facilite le calcul du **champ électrique** généré par l'objet chargé. En fonction de la forme et des dimensions de l'objet créant le champ électrique, on peut distinguer trois types de densité de charge :

**Densité linéique de charge  $\lambda$** : elle est défini comme la densité de charge par unité de longueur. Elle s'utilise pour décrire la charge que possède un objet qui a une longueur très grande par rapport à ses deux autres

dimensions ; **un fil chargé** par exemple.

$$dq = \lambda dl$$



$$\lambda = \frac{dq}{dl} \text{ en (C/m).}$$

**Densité surfacique de charge  $\sigma$** : c'est la densité de charge par unité de surface. C'est la densité de charge que possède un corps plat ; un **disque** ou un **tube** chargé en surface par exemple.

$$\sigma = \frac{dq}{dS} \text{ en (C/m}^2\text{)}$$

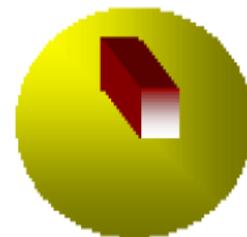
$$dq = \sigma dS$$



**Densité volumique de charge  $\rho$** : c'est la densité de charge par unité de volume. Elle s'utilise lorsque les trois dimensions de l'objet sont relevantes; pour calculer le champ électrique d'une **sphère chargée** par exemple.

$$\rho = \frac{dq}{dV} \text{ en (C/m}^3\text{)}$$

$$dq = \rho dV$$



Le champ créé par une distribution continue de charge est déterminé en calculant le champ électrique élémentaire  $d\vec{E}(\mathbf{M})$  créé par un élément de charge ( $dq = \lambda dl$ ,  $\sigma \cdot dS$  ou  $dq = \rho \cdot dV$ ), puis en faisant ensuite l'intégrale pour toute la distribution.

$$\vec{E}(M) = \oint_{\text{distribution}} d\vec{E}(M)$$

$$\text{avec } d\vec{E}(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{r^2} \vec{u}$$

**Exemple 1:**

Calculez le champ électrostatique créé par un fil conducteur de longueur infinie et de densité linéique de charge  $\lambda$  en un point M situé à une distance D du fil.

Solution ;

La charge  $dq$  située sur la distance  $dl$  va créer au point M le champ élémentaire  $d\vec{E}(M)$ :

$$d\vec{E} = d\vec{E}_x + d\vec{E}_y$$

Le champ total est :

$$\vec{E} = \sum d\vec{E} = \sum d\vec{E}_x + \sum d\vec{E}_y$$

Pour raison de symétrie on a :

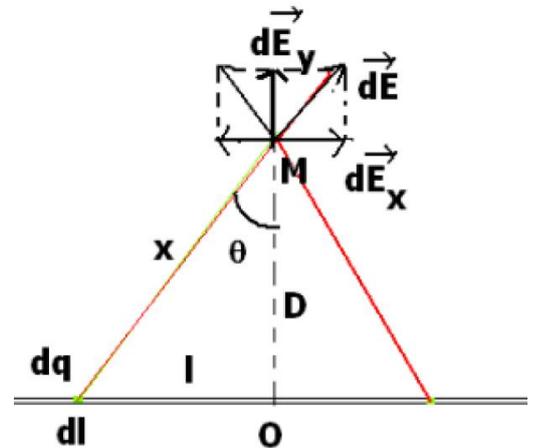
$$\sum d\vec{E}_x = \vec{0}$$

Le champ résultant est donc dirigé suivant  $(Oy)$  et vaut :

$$E = \sum dE_y = \int dE_y$$

Comme  $E_y = dE \cos \theta$ , on obtient:

$$E = \int \frac{k dQ \cos \theta}{x^2} = \int \frac{k \lambda dl \cos \theta}{x^2}$$



D'autre part:  $x = \frac{D}{\cos\theta}$  et  $l = Dt g\theta$

Donc :  $dl = \frac{D}{\cos^2\theta} d\theta$

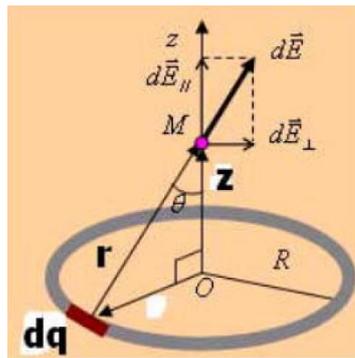
Pour décrire tout le fil (de  $-\infty$  à  $+\infty$ ) on doit varier  $\theta$  de  $-\frac{\pi}{2}$  jusqu'à  $+\frac{\pi}{2}$ .

Finalement:

$$E = \int \frac{k\lambda dl}{x^2} \cos\theta = \int \frac{k\lambda}{\left(\frac{D}{\cos^2\theta}\right)} \left(\frac{Dd\theta}{\cos^2\theta}\right) \cos\theta = \frac{k\lambda}{D} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{+\frac{\pi}{2}} \cos\theta d\theta = \frac{2k\lambda}{D}$$

### Exemple 2 : Champ créé par une couronne chargée linéairement

Un anneau circulaire de centre  $O$  et de rayon  $R$  est uniformément chargé avec une densité linéique de charge  $\lambda > 0$ . Déterminer le champ électrostatique créé par cet anneau en un point  $M$  de l'axe ( $Oz$ ).



Soit un élément de longueur  $dl$  qui porte la charge  $dq = \lambda dl$ . Soit  $M$  un point de l'axe ( $Oz$ ) tel que  $OM = z$ .

Le champ créé au point  $M$  par cet élément est :

$$dE(M) = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{\lambda dl}{4\pi\epsilon_0 r^2} \text{ Avec } dq = \lambda dl$$

Ce champ est composé de 2 champs: un perpendiculaire à l'axe ( $Oz$ ) et l'autre, parallèle à ( $Oz$ )

$$\vec{dE}(M) = \vec{dE}_{\perp}(M) + \vec{dE}_{\parallel}(M)$$

On remarque que, en raison de symétrie de la distribution, la résultante des champs perpendiculaires à l'axe  $Oz$  est nulle. Donc, le champ résultant au point  $M$  est dirigé suivant  $Oz$  tel que :

$$E(M) = \sum dE_{\parallel} = \int dE(M) \cos\theta = \int \frac{\lambda dl}{4\pi\epsilon_0 (z^2 + R^2)} \cos\theta$$

$$\text{Or : } \cos\theta = \frac{z}{\sqrt{z^2 + R^2}}$$

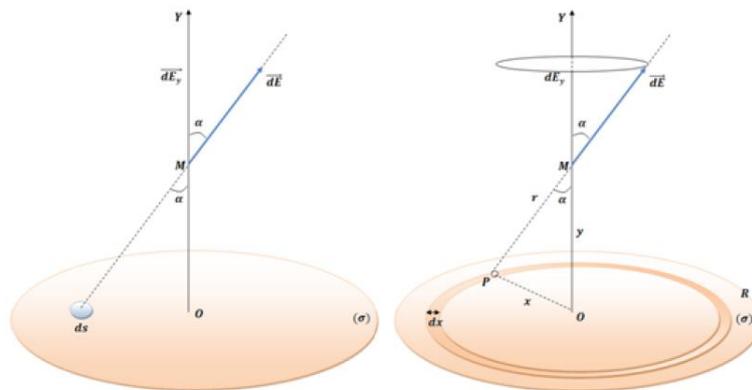
$$\text{Donc : } E(M) = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 (z^2 + R^2) \sqrt{z^2 + R^2}} \oint dl$$

L'intégrale sur toute la distribution est :  $\oint dl = 2\pi R$

Finalemment :  $E(M) = E(z) = \frac{\lambda z}{2\epsilon_0(z^2 + R^2)^{3/2}}$

**Exemple 3 : Champ créé par une distribution surfacique de charge**

Considérons un disque circulaire de rayon  $R$  qui est uniformément chargé avec une densité surfacique de charge constante. Nous allons calculer le champ électrique en un point  $M$  situé sur l'axe de révolution du disque.



Ce disque, de surface  $S = \pi R^2$ , possède une charge électrique totale  $Q$ . Contrairement à une charge ponctuelle, cette charge est uniformément répartie sur l'ensemble de la surface du disque. La loi de Coulomb s'applique à une charge ponctuelle  $q$  située en un point  $M$ . Pour déterminer le champ produit par cette distribution continue de charge, nous commencerons par analyser le champ engendré par une charge élémentaire  $dq$  associée à un élément de surface élémentaire  $dS$ , où  $dq = \sigma dS$ . Ce champ sera désigné comme un champ élémentaire, noté  $d\vec{E}$  :

$$d\vec{E} = k \cdot dq / r^2 \vec{u}$$

Pour des raisons de symétrie, le champ est porté par l'axe  $(Oy)$ , en conséquence :

$$dE_y = dE \cdot \cos\theta$$

Formons maintenant une couronne circulaire, d'épaisseur  $dx$  et de rayon intérieur  $x$ , cette couronne n'est que la surface obtenue en faisant subir à  $ds$  une rotation autour de  $OM$ . La charge électrique portée par cette couronne est donnée par :

$$dq = \sigma \cdot 2\pi \cdot x \cdot dx$$

La contribution de toutes les charges élémentaires de la couronne au champ  $\vec{E}$  est la même :

$$dE_y = k \frac{\sigma \cdot 2\pi \cdot x \cdot dx}{r^2} \cos\theta$$

$$\cos\theta = \frac{y}{r} = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

Ce qui donne:

$$dE_y = k \frac{\sigma \cdot 2\pi \cdot x \cdot dx}{\sqrt{x^2 + y^2}} \cos\theta$$

Pour balayer toute la surface du disque, il suffit de faire varier le rayon  $x$  de la couronne depuis le centre du disque  $O$  à  $R$ . Maintenant, on peut obtenir le champ total en sommant  $dE_y$  pour toutes les valeurs de  $x$  comprises entre 0 et  $R$ .

$$E = \int_0^R dE_y = 2k\pi\sigma y \int_0^R \frac{x \cdot dx}{(x^2 + y^2)^{3/2}} = \frac{\sigma y}{2\varepsilon_0} \left[ (x^2 + y^2)^{-1/2} \right]_{x=0}^{x=R}$$

On trouve finalement :

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \left[ 1 - \frac{y}{(R^2 + y^2)^{1/2}} \right]$$

### Cas particulier :

- Pour trouver le champ créé par un plan infini, on fait tendre le rayon du disque vers l'infini( $\infty$ ), et on trouve :

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$

- Pour trouver le champ créé au centre du disque, on remplace  $y$  par 0, et on trouve :

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$

Dans les 2 cas, le champ est indépendant des variables  $x$  et  $y$ .

## Fin du chapitre 2