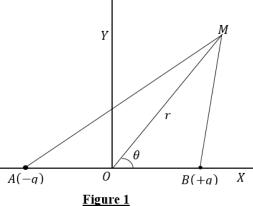
# Série de TD 04 de Physique 2 (à traiter en 02 séances) Dipôle électrostatique

#### Exercice 1:

Un dipôle électrostatique est un ensemble de deux charges électriques ponctuelles opposées (+q) et (-q), séparées par une distance a très petite par rapport à la distance r au point M où l'on observe leurs effets (approximation dipolaire) (Figure 1). On appelle moment dipolaire la quantité vectorielle :

$$\vec{p} = q \overrightarrow{AB}$$

- 1. Déterminer l'expression du potentiel électrique V(M) créé par un dipôle en un point M du plan (OXY), repéré par ses coordonnées polaires r et  $\theta$  (voir figure 1);
- 2. En utilisant la relation  $\vec{E}(M) = -\overline{grad}V(M)$ , trouver les composantes polaires  $(E_r, E_\theta)$  du champ électrique créé par un dipôle ;
- 3. Donner l'expression de l'énergie interne du dipôle ;
- **4.** On place le dipôle dans une région où règne un champ électrique uniforme  $\vec{E}_0$ . Déterminer l'énergie potentielle électrique du dipôle et étudier son mouvement.



#### Exercice 2:

Soient deux plans infinis chargés uniformément en surface avec des densités respectives  $(-2\sigma)$  et  $(-\sigma)$ , avec  $\sigma>0$ .

- 1. Déterminons le champ électrique créé par cette distribution en tout point de l'espace.
- 2. On place un dipôle de moment dipolaire  $\vec{p}$  dans les trois régions successivement avec une orientation quelconque  $\theta$ . Déterminer :
  - a. L'énergie potentielle du dipôle dans les trois régions.
  - b. Les positions d'équilibre stable et instable dans les trois régions.



#### Corrigé de la série de TD n°4 de Physique 2

#### Exercice 01

1. Potentiel crée par un dipôle électrostatique

Le point M où on veut calculer le potentiel est repéré par ses coordonnées polaires :

$$r = OM$$
 et  $\theta = (OX, OM) = (\vec{\imath}, \overrightarrow{OM})$ 

D'après la définition du dipôle électrostatique  $r \gg a = AB$ . On suppose que O est le centre de AB. Par conséquent, le potentiel V crée en M par le dipôle est :

$$V = K \frac{-q}{AM} + K \frac{+q}{BM} = \frac{q}{K} \left( \frac{1}{BM} - \frac{1}{AM} \right)$$

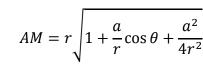
Or

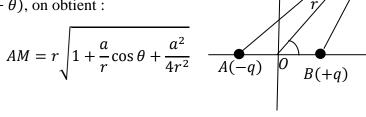
$$(BM)^2 = \left(\overrightarrow{BM}\right)^2 = \left(\overrightarrow{BO} + \overrightarrow{OM}\right)^2 = \left(\overrightarrow{OM} - \overrightarrow{OB}\right)^2 = (OM)^2 + (OB)^2 - 2\overrightarrow{OM}.\overrightarrow{OB}$$
$$= (OM)^2 + (OB)^2 - 2(OM)(OB)\cos\theta = r^2 + \frac{a^2}{4} - ar\cos\theta$$

Soit

$$BM = r\sqrt{1 - \frac{a}{r}\cos\theta + \frac{a^2}{4r^2}}$$

De même, en changeant  $\theta$  par  $(\pi - \theta)$ , on obtient :





D'où

$$V = \frac{Kq}{r} \left[ \left( 1 - \frac{a}{r} \cos \theta + \frac{a^2}{4r^2} \right)^{-\frac{1}{2}} - \left( 1 + \frac{a}{r} \cos \theta + \frac{a^2}{4r^2} \right)^{-\frac{1}{2}} \right]$$

On sait que  $r \gg a$  d'où  $a/r \ll 1$ , on peut donc utiliser le développement limité au premier ordre de la forme:

$$si \ x \ll 1 \Rightarrow \begin{cases} (1+x)^n \approx 1 + nx \\ (1-x)^n \approx 1 - nx \end{cases}$$

On obtient alors:

$$V = \frac{Kq}{r} \left[ \left( 1 + \frac{a}{2r} \cos \theta \right) - \left( 1 - \frac{a}{2r} \cos \theta \right) \right]$$

Ou encore

$$V = K \frac{qa\cos\theta}{r^2} = K \frac{\vec{p}.\vec{r}}{r^3}$$

Pour  $\theta = \pi/2$ , V = 0 pour tous les points du plan médiateur de AB. Ce plan est donc une surface équipotentielle.

#### 2. Champ crée par un dipôle électrostatique

Comme V ne dépend que de r et de  $\theta$ , seules les composantes  $E_r$  et  $E_\theta$  du champ  $\vec{E}$  seront non nulles. On sait que  $\vec{E} = -\overrightarrow{grad}V$ , donc :

$$\begin{cases} E_r = -\frac{\partial V}{\partial r} = K \frac{2p \cos \theta}{r^3} \\ E_\theta = -\frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} = K \frac{p \sin \theta}{r^3} \\ E_z = -\frac{\partial V}{\partial z} = 0 \end{cases}$$

$$\begin{split} \vec{E} &= K \frac{3(\vec{p}.\vec{e}_r)\vec{e}_r - \vec{p}}{r^3} = \frac{(3p\cos\theta)\vec{e}_r - p\vec{\iota}}{r^3} = K \frac{(3p\cos\theta)\vec{e}_r - p(\cos\theta\,\vec{e}_r - \sin\theta\,\vec{e}_\theta)}{r^3} \\ &= K \frac{2p\cos\theta}{r^3}\vec{e}_r + K \frac{p\sin\theta}{r^3}\vec{e}_\theta = E_r\vec{e}_r + E_\theta\vec{e}_\theta \end{split}$$

# 3. Energie interne d'un dipôle

C'est l'énergie contenue dans le dipôle, c'est-à-dire, l'énergie du système formé par les deux charges (-q) et (+q) distantes de a. Elle correspond à l'énergie nécessaire pour amener une charge de l'infini à une distance a de l'autre charge.

$$W = -K\frac{q^2}{q}$$

# 4. Energie d'un dipôle électrostatique placée dans un champ $\vec{E}$

C'est l'énergie nécessaire pour amener les deux charges (-q) et (+q) du dipôle de l'infini à leur position en A et B respectivement en présence d'un champ électrostatique  $\vec{E}$ . On sait que l'énergie de la charge ponctuelle (-q) dans le champ  $\vec{E}$  est :

$$W_A = (-q)(V_A - V_\infty) = -qV_A$$

On sait également que l'énergie de la charge ponctuelle (+q) dans le champ  $\vec{E}$  est :

$$W_B = (+q)(V_B - V_\infty) = qV_B$$

Donc l'énergie totale du dipôle dans le champ  $\vec{E}$  est :

$$W = W_A + W_B = q(V_B - V_A)$$

Département de Technologie – 1ère Année Tronc Commun Ingénieur (ST et TM)

$$V_B - V_A = \int_A^B dV$$
 et  $dV = -\vec{E}.\vec{dl}$ 

D'où

$$V_B - V_A = \int_A^B dV = -\int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dl} = -\int_A^B E \, dl \cos \alpha = -E \, \cos \alpha \int_A^B dl = -Ea \cos \alpha = -\vec{E} \cdot \vec{AB}$$

On a finalement:

$$W = q(V_B - V_A) = -q\vec{E}.\overrightarrow{AB} = -(q\overrightarrow{AB}).\vec{E} = -\vec{p}.\vec{E}$$

Mouvement d'un dipôle électrostatique dans un champ  $\vec{E}$  uniforme

Dans ce cas, le dipôle est soumis à un couple de force de même intensité, de directions différentes et des sens opposés. Ce couple est caractérisé par son moment :

$$\overrightarrow{\mathcal{M}} = \overrightarrow{OA} \wedge \overrightarrow{F}_A + \overrightarrow{OB} \wedge \overrightarrow{F}_B = \overrightarrow{OA} \wedge (-q\overrightarrow{E}) + \overrightarrow{OB} \wedge (q\overrightarrow{E}) = (\overrightarrow{OB} - \overrightarrow{OA}) \wedge (q\overrightarrow{E}) = (q\overrightarrow{AB}) \wedge \overrightarrow{E}$$

$$\overrightarrow{\mathcal{M}} = \overrightarrow{p} \wedge \overrightarrow{E}$$
Equilibre d'un dipôle:
$$B(+q)$$
Le dipôle est en équilibre si:

Le dipôle est en équilibre si :

$$\overrightarrow{\mathcal{M}} = \overrightarrow{0} \Rightarrow \overrightarrow{p} \wedge \overrightarrow{E} = \overrightarrow{0} \Rightarrow pE \sin \alpha = 0 \Rightarrow \sin \alpha = 0$$

On a deux types d'équilibres :

- Si  $\alpha = 0$ , l'équilibre est dit stable.
- Si  $\alpha = \pi$ , l'équilibre est dit instable.

Le couple tend à orienter le dipôle de façon à ce que  $\vec{p}$  ait la même direction et le même sens que  $\vec{E}$ . Une application remarquable de ce phénomène est la matérialisation des lignes de champ. En effet, les particules qui forment des dipôles, plongées dans un champ électrostatique  $\vec{E}$ , s'orientent en dessinant les lignes de champ.

# تابات بالات المالات ا

### Exercice 2:

1- Déterminons le champ électrique créé par cette distribution en tout point de l'espace.

Les deux plans infinis divise l'espace en trois régions :

Région A: 
$$\vec{E}_A = \frac{-2\sigma}{2\varepsilon_0}\vec{k} - \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}\vec{k} = -\frac{3\sigma}{2\varepsilon_0}\vec{k}$$

Région B : 
$$\vec{E}_B = \frac{2\sigma}{2\varepsilon_0}\vec{k} - \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}\vec{k} = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}\vec{k}$$

$$\text{Région C}: \ \vec{E}_{\textit{C}} = \frac{2\sigma}{2\varepsilon_0} \vec{k} + \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \vec{k} = \frac{3\sigma}{2\varepsilon_0} \vec{k}$$

- 2- On place un dipôle de moment dipolaire  $\vec{p}$  dans les trois régions successivement avec une orientation quelconque  $\theta$ . Déterminons :
- a- L'énergie potentielle du dipôle dans les trois régions :

Région A:

$$E_{pA} = -\vec{E}_{A} \cdot \vec{p} = -\frac{3\sigma}{2\varepsilon_{0}} p \cos\left(\theta + \frac{\pi}{2}\right) = \frac{3\sigma}{2\varepsilon_{0}} p \sin\theta$$

Région B

$$E_{pB} = -\vec{E}_B \cdot \vec{p} = -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0} p \cos\left(\frac{\pi}{2} - \theta\right) = -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0} p \sin\theta$$

Région C:

$$E_{p\mathcal{C}} = -\vec{E}_{\mathcal{C}}.\,\vec{p} = -\frac{3\sigma}{2\varepsilon_0}p\cos\left(\frac{\pi}{2} - \theta\right) = -\frac{3\sigma}{2\varepsilon_0}p\sin\theta$$

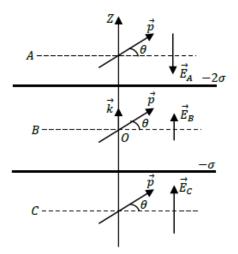


Figure 5.5

h	Les positions	d'équilibre	ctable et	inctable danc	lee troic	rágione	-1
D-	Les positions	a equilibre	stable et	instable dans	ies trois	regions	

Région	$E_p$	$\sin \theta$	θ	Equilibre
A	Minimum	-1	$-\frac{\pi}{2}$	Stable
	Maximum	+1	$+\frac{\pi}{2}$	Instable
В	Minimum	+1	$+\frac{\pi}{2}$	Stable
	Maximum	-1	$-\frac{\pi}{2}$	Instable
С	Minimum	+1	$+\frac{\pi}{2}$	Stable
	Maximum	-1	$-\frac{\pi}{2}$	Instable

Dans la figure 5.5, nous avons représenté les deux plans chargés, le champ électrostatique dans les trois régions et le dipôle.