

Cas particulier des dipôles électrostatiques \vec{p} créant \vec{E} et V

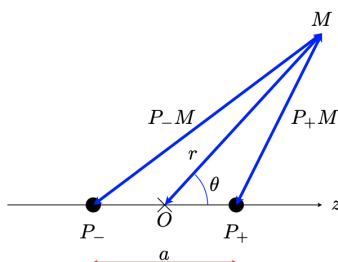
Introduction : nous allons étudier l'association particulière de deux charges dont la somme est $q_1 + q_2 = 0$. Ce cas pourra aussi correspondre à plus de deux charges, dont le barycentre des charges \oplus est P et le barycentre des charges \ominus est N, et tel que $Q_P + Q_N = 0$.

1. Définition générale

Un dipôle électrostatique est constitué de deux charges opposées ($+q$ placée en P_+ et $-q$ placée en P_-) placées à une distance a l'une de l'autre. Pour tout dipôle électrostatique, on définit son moment dipolaire électrique :

$$\vec{p} = q \overrightarrow{P_- P_+} \quad 1\text{D} = 3,33564 \times 10^{-30} \text{Cm}$$

2. Etude du potentiel V d'un dipôle à grande distance



Les coordonnées des points sont $P_- (0, 0, -\frac{a}{2})$ $P_+ (0, 0, +\frac{a}{2})$

2.1 Méthode rapide

Avec $K = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$, on donne directement le potentiel en M, $V_M = Kq \left(\frac{1}{MP_+} - \frac{1}{MP_-} \right) = Kq \frac{MP_- - MP_+}{MP_+ \cdot MP_-}$

Comme $OM = r \gg a$, on a

$$MP_- \simeq r + \frac{a}{2} \cos \theta \quad MP_+ \simeq r - \frac{a}{2} \cos \theta \quad MP_- \times MP_+ \simeq r^2$$

ce qui donne

$$V_M = \frac{\vec{p} \cdot \vec{u}_r}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{p \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

2.2 Méthode par développement limité

On part du même point de départ :

$$V_M = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{MP_+} - \frac{1}{MP_-} \right)$$

$$\begin{cases} P_+ M^2 = r^2 + \left(\frac{a}{2}\right)^2 - ar \cos \theta = r^2 \left(1 + \left(\frac{a}{2r}\right)^2 - \frac{a}{r} \cos \theta \right) \\ P_- M^2 = r^2 + \left(\frac{a}{2}\right)^2 + ar \cos \theta = r^2 \left(1 + \left(\frac{a}{2r}\right)^2 + \frac{a}{r} \cos \theta \right) \\ P_+ M^{-1} = r^{-1} \left(1 + \left(\frac{a}{2r}\right)^2 - \frac{a}{r} \cos \theta \right)^{-\frac{1}{2}} \approx r^{-1} \left(1 + \frac{a}{2r} \cos \theta \right) \\ P_- M^{-1} = r^{-1} \left(1 + \left(\frac{a}{2r}\right)^2 + \frac{a}{r} \cos \theta \right)^{-\frac{1}{2}} \approx r^{-1} \left(1 - \frac{a}{2r} \cos \theta \right) \end{cases}$$

$$V(r, \theta) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \left(1 + \frac{a}{2r} \cos \theta - 1 + \frac{a}{2r} \cos \theta \right) = \frac{qa \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

3. Calcul du champ électrique \vec{E} à grande distance

On part de $\vec{E} = -\overrightarrow{\text{grad}} V$ avec $\vec{\nabla} f = \frac{\partial f}{\partial r} \vec{e}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \vec{e}_\theta + \frac{\partial f}{\partial z} \vec{e}_z$

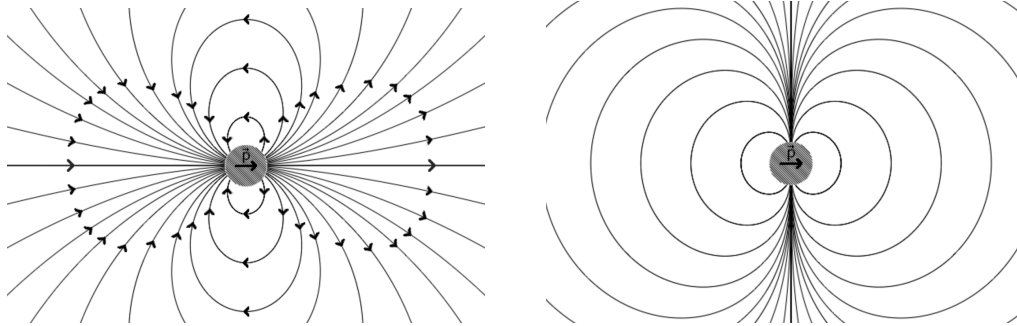
$$\begin{cases} E_r(r, \theta) = -\frac{\partial V}{\partial r} = \frac{2qa \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^3} \\ E_\theta(r, \theta) = -\frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} = \frac{qa \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 r^3} \end{cases}$$

On peut donc l'écrire $\vec{E}(r, \theta) = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} [2 \cos \theta \vec{e}_r + \sin \theta \vec{e}_\theta]$ ou bien $\vec{E}(r, \theta) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} [3(\vec{p} \cdot \vec{e}_r) \vec{e}_r - \vec{p}]$

4. Lignes de champ et équipotentielles

$$\frac{dr}{E_r} = \frac{rd\theta}{E_\theta} = \frac{r \sin \theta d\phi}{E_\phi} \Rightarrow \begin{cases} \frac{dr}{2 \cos \theta} = \frac{rd\theta}{\sin \theta} \\ \frac{dr}{d\phi} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \frac{dr}{r} = 2 \frac{\cos \theta d\theta}{\sin \theta} \\ \frac{dr}{d\phi} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} r = k_1 \sin^2 \theta & k_1 \in \mathbb{R}^+ \\ \phi = cst \end{cases}$$

$$V(M) = \text{cste.} \Rightarrow r^2 = k_2 \cos \theta$$



5. Interactions avec l'extérieur

On impose un champ électrostatique \vec{E}_e qui pourra être uniforme ou non.

5.1 Energie électrostatique

Soit θ l'angle de NP (support du moment dipolaire \vec{p}) avec l'axe \vec{Ox} pris dans la direction du champ appliqué \vec{E}_e . L'énergie potentielle du dipôle dans le champ \vec{E}_e est :

$$E_p = qV_P - qV_N = q(V_P - V_N)$$

$$\vec{E}_e = -\vec{\text{grad}}V = -\frac{\partial V}{\partial x} \vec{e}_x = -\frac{\Delta V}{\Delta x} \vec{e}_x = -\frac{V_P - V_N}{a \cos \theta} \vec{e}_x \text{ donne } E_p = -aqE_e \cos \theta \text{ donc}$$

$$E_p = -pE_e \cos \theta = -\vec{p} \cdot \vec{E}_e$$

L'énergie potentielle est minimum lorsque $\theta = 0$, indiquant que le dipôle est en équilibre stable quand il est orienté parallèlement au champ appliqué.

5.2 Force exercée par un champ extérieur \vec{E}_e

$\vec{F} = -\vec{\text{grad}}E_p$ par définition donc $\vec{F} = \vec{\text{grad}}(\vec{p} \cdot \vec{E}_e)$ et $\vec{\text{grad}}(\vec{A} \cdot \vec{B}) = (\vec{A} \cdot \vec{\text{grad}})\vec{B} + \vec{A} \wedge \vec{\text{rot}}\vec{B} + (\vec{B} \cdot \vec{\text{grad}})\vec{A} + \vec{B} \wedge \vec{\text{rot}}\vec{A}$ et puisque le rotationnel de E_e est nul, et que p est constant, on obtient directement

$$\vec{F} = (\vec{p} \cdot \vec{\text{grad}})\vec{E}_e$$

Un dipôle subit donc une force dirigée vers les champs forts s'il est aligné avec E_e

5.3 Couple exercé par un champ extérieur \vec{E}_e UNIFORME

Les charges $(-q)$ et $(+q)$ sont soumises aux forces électriques :

$$\vec{F}_N = -q\vec{E}_e \text{ et } \vec{F}_P = +q\vec{E}_e \text{ égales et opposées}$$

Le dipôle est donc soumis à un couple de forces de moment :

$$\vec{\Gamma} = \vec{ON} \wedge \vec{F}_N + \vec{OP} \wedge \vec{F}_P = (\vec{OP} - \vec{ON}) \wedge q\vec{E}_e = \vec{p} \wedge \vec{E}_e$$

Le moment du couple est donc $\Gamma = pE_e \sin \theta$ avec $p = 2aq$. Les positions d'équilibre ($\Gamma = 0$) sont telles que $\sin \theta = 0$, soit $\theta = 0$ (stable) et $\theta = \pi$ (instable).

6. Développement multipolaire

$$V(M) = \underbrace{\frac{1}{4\pi\epsilon_0 r} \sum q_i}_{\text{monopole}} + \underbrace{\frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^2} \sum q_i r_i \cos \theta_i}_{\text{dipôle}} + \underbrace{\frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} \sum \frac{q_i r_i}{2} (3 \cos^2 \theta_i - 1)}_{\text{quadrupôle}} + O\left(\frac{1}{r^4}\right)$$