

Chapitre

Champ électrique et potentiel par des charges ponctuelles

1.1 Charges ponctuelles



Définition 1.1 : Charge ponctuelle

Les charges ponctuelles sont des particules élémentaires, comme l'électron e^- avec $q_e = 1.6 \cdot 10^{-19}C$, $q_p = +1.6 \cdot 10^{-19}C$

1.2 Lois de Coulombs

Elles décrivent les forces que les charges exercent les unes sur les autres. On note q la charge au point M et q_p la charge au point M.



Théorème 2.1 : Lois de Coulombs

La force que la charge q_p exerce sur q est


$$\vec{F}_{q_p \rightarrow q} = \frac{qq_p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{e}_{PM}}{||\vec{PM}||^2}$$

avec ϵ_0 la permittivité du vide $\frac{1}{36\pi \cdot 10^9}$ et $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \simeq 9 \cdot 10^9$

Si 2 charges ponctuelles sont de même signe, elles se repoussent, dans le cas contraire, elles s'attirent. On a les mêmes propriétés qu'en mécanique du point.

1.3 Champ électrique créée par une charge ponctuelle

1.3.1 Définition

 Définition 3.1 : Champ électrique

$$\overrightarrow{F_{q_p \rightarrow q}} = q \cdot \vec{E}(M)$$

avec $\vec{E}(M)$ qui ne dépend que de la charge q_p :


$$\vec{E}(M) = \frac{q_p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\overrightarrow{e_{PM}}}{\|\overrightarrow{PM}\|^2}$$

est le champ électrique créée par q_p au point M

1.3.2 Remarques

- $[\vec{E}(M)] = \frac{[charge]}{[\epsilon_0][L^2]}$
- $\|\vec{E}\| \sim \frac{1}{\|\overrightarrow{PM}\|^2}$
- Le champ $\vec{E}(M)$ fuit les charges positives et est orientée vers les charges négatives. La direction des vecteurs du champ est radiale.
- Unité du champ électrique : NC^{-1}/Vm^{-1}

1.3.3 Théorème de superposition

 Théorème 3.1 : Théorème de superposition

Le champ électrique d'une distribution de charges ponctuelles q_i vaut $\sum_{i=1}^n \vec{E}_i(M)$ au point M.

1.4 Potentiel électrique

1.4.1 Circulation de $\vec{E}(M)$

Soit q placée en O qui crée en M $\vec{E}(M)$:

$$\vec{E}(M) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$$

Calculons la Circulation entre A et B (on reste en coordonnée sphérique pour des raisons de symétrie) :

$$\begin{aligned} \mathcal{C}_{A \rightarrow B} \vec{E}(M) &= \int_A^B \vec{E}(M) \cdot d\vec{l}(M) \\ &= \int_A^B \vec{E}(M) \cdot (dr\vec{e}_r + r d\theta\vec{e}_\theta + r \sin(\theta) d\varphi\vec{e}_\varphi) \\ &= \int_A^B \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int_A^B \frac{dr}{r^2} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int_{r_A}^{r_B} \frac{dr}{r^2} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_a} - \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_b} \end{aligned}$$

Le résultat ne dépend que de la position des points et non du chemin suivi, le champ est donc conservatif

1.4.2 Potentiel électrique

On peut écrire $\mathcal{C}_{A \rightarrow B} \vec{E}(M) = V(A) - V(B)$ avec $V(M) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} + Cst.$
 $V(M)$ est le potentiel électrique crée au point M par la charge ponctuelle q placée au point O.

1.4.3 Remarques

- $V(M) \sim \frac{1}{||\vec{PM}||}$
- $[V(M)] = \frac{[charge]}{[\epsilon_0]L}$
- $V(M)$ est défini à une constante additive arbitraire ⁱ.

1.4.4 Théorème de superposition

De la même façon que pour la force, le potentiel obéit aux mêmes lois.

i Info

C'est pas grave car ce qui a un sens physique, c'est la différence de potentiel où la constante disparaît.