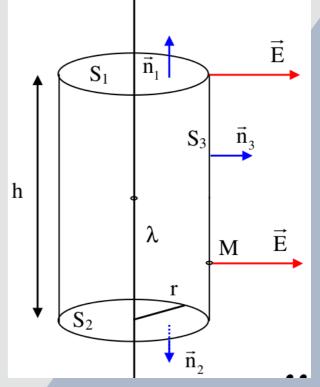


Électromagnétisme

Chapitre 2 - Champ électrostatique







Programme d'électrostatique

- Chapitre 1 Force entre deux charges
- Chapitre 2 Champ électrostatique
- Chapitre 3 Théorème de superposition et symétries
- Chapitre 4 Théorème de Gauss
- Chapitre 5 Potentiel électrostatique
- Chapitre 6 Conducteurs en équilibre électrostatique





1.2.1 Unités rationalisées

<u>Loi de</u> Coulomb :

Enoncé : Soient la charge q_1 , placée au point M_1 , et la charge q_2 , placée au point M_2 .

La force $\overrightarrow{F_{1/2}}$ exercée par la charge ponctuelle q_1 sur la charge ponctuelle q_2 a pour expression :

$$\overrightarrow{F_{1/2}} = k \frac{q_1 q_2}{r_{12}^2} \vec{u}_{1 \to 2}$$

 $\overrightarrow{F_{1/2}}$ force en Newton (N) de q_1 sur q_2

q₁, q₂ charges ponctuelles en Coulomb (C)

 r_{12} (= M_1M_2) distance en Mètre (m) entre q_1 et q_2

 $\vec{u}_{1 \rightarrow 2}$ vecteur unitaire sans dimension dirigé de M_1 vers M_2

La constante k dépend du milieu. [SI] : [Kg.m³.s⁻⁴.A⁻²]

Dans le vide elle vaut : $\frac{1}{4\pi\epsilon_0}$ = 9.10⁹ [SI] avec ϵ_0 , permittivité absolue du vide.

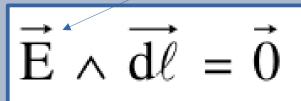




1.2.2 Lignes de champ

Lignes de

<u>Change</u>ne de champ d'un champ de vecteur quelconque est une courbe C définie dans l'espace telle qu'en chacun de ses points, le vecteur y soit tangent.



Dans le repère cartésien, $\overrightarrow{d\ell}$ s'écrit :

$$\overrightarrow{d\ell} = \begin{vmatrix} dx \\ dy \\ dz \end{vmatrix} \Rightarrow \frac{dx}{E_x} = \frac{dy}{E_y} = \frac{dz}{E_z} *$$

Dans le repère de coordonnées cylindriques, $\overrightarrow{d\ell}$ s'écrit :

$$\overrightarrow{d\ell} = \begin{vmatrix} d\rho \\ \rho d\theta \\ dz \end{vmatrix} \Rightarrow \frac{d\rho}{E_{\rho}} = \frac{\rho d\theta}{E_{\theta}} = \frac{dz}{E_{z}}$$

Dans le repère de coordonnées sphériques, $\overrightarrow{d\ell}$ s'écrit :

$$\overrightarrow{d\ell} = \begin{vmatrix} dr \\ rd\theta \\ rsin\theta d\varphi \end{vmatrix} \Rightarrow \frac{dr}{E_r} = \frac{rd\theta}{E_{\theta}} = \frac{rsin\theta d\varphi}{E_{\phi}}$$

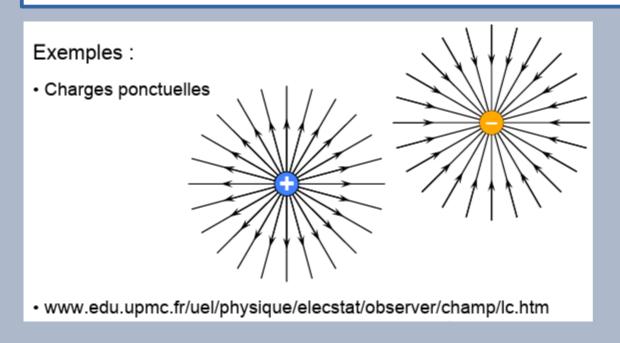




1.2.2 Lignes de champ

Les lignes de champ permettent de visualiser l'allure du champ électrique. Par construction :

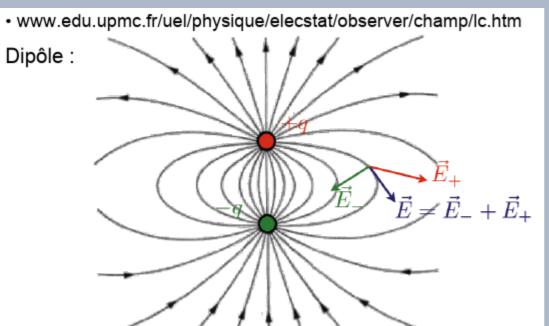
- elles sont tangentes au vecteur $\vec{E}(\vec{r})$
- elles sont orientées dans le sens de É(r)
- elles ne se croisent jamais.

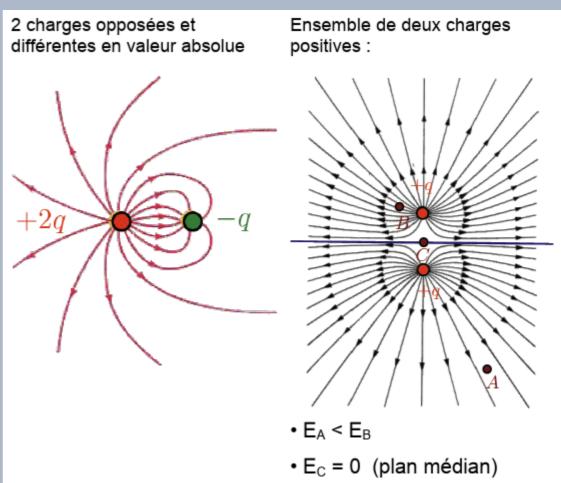






1.2.2 Lignes de champ

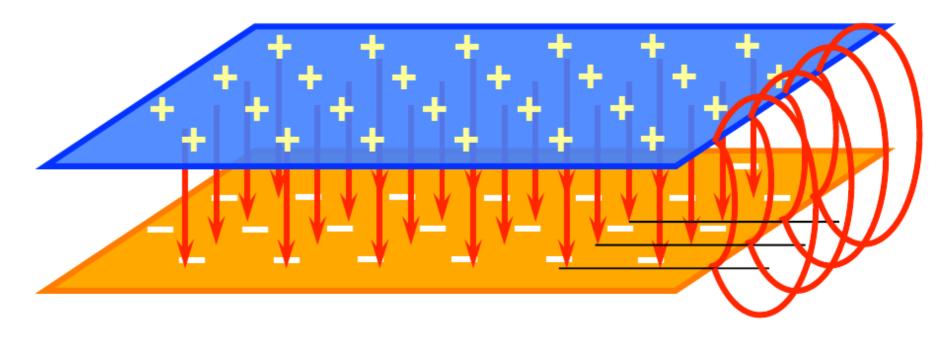






1.2.2 Lignes de champ

Deux plans chargés :



Le champ est uniforme entre les deux plaques.





1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

1. Définition du champ électrostatique

Définition : Si une particule ponctuelle de charge q, immobile en un point M de l'espace, est soumise

à une force \vec{F} autre que son poids et nulle si q est nulle, alors, il existe un champ électrostatique \vec{E} au

point M tel que:

$$\vec{F} = q. \vec{E}$$

F : force en Newton (N)

q : charge ponctuelle en Coulomb (C)

È : champ électrostatique en N.C⁻¹ ou V.m⁻¹

2. Champ électrostatique créé par une charge

ponctualla

Soit une charge q' placée en M et subissant de la part d'une charge ponctuelle q placée en P la force de Coulomb

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \cdot q'}{r^2} \vec{e}_{PM} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \cdot q'}{PM^3} \overrightarrow{PM} = q'. \vec{E}$$

la charge q est en interaction coulombienne avec la charge q'.





1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

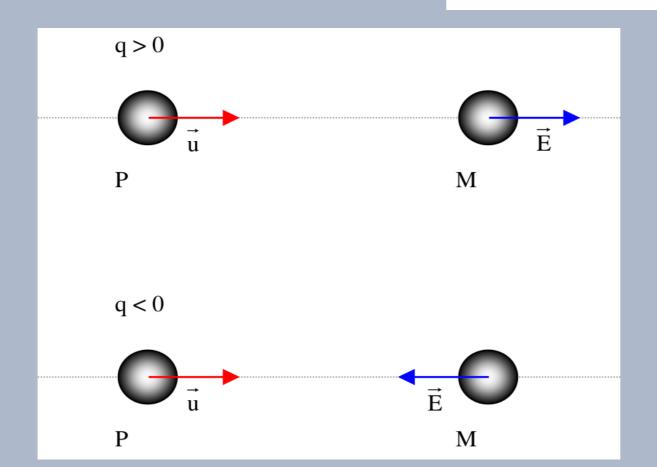
$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{PM^3} \overrightarrow{PM}$$

E : champ électrostatique en M

q : la charge en P

r : distance PM

 ε_0 : permittivité du vide





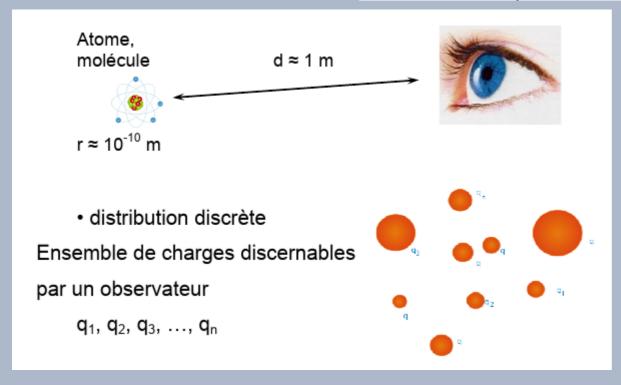


1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

3. Champ électrostatique créé par un ensemble de charges ponctuelles (distribution discrète)

$$\vec{E}(M) \, = \, \sum_{i=1}^{N} \frac{q_{i}}{4\pi\epsilon_{0}} \cdot \frac{\overrightarrow{u_{i}}}{r_{i}^{2}}$$

$$\vec{u}_i = \frac{\vec{P}_i \vec{M}}{\vec{P}_i M} = \frac{\vec{r}_i}{\vec{r}_i}$$
: vecteur unitaire de la droite (P_iM) dirigé de P vers M







1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

Jusqu'à présent, nous avons étudié la force et le champ électrostatiques dans le cas des distributions de charges discrètes.

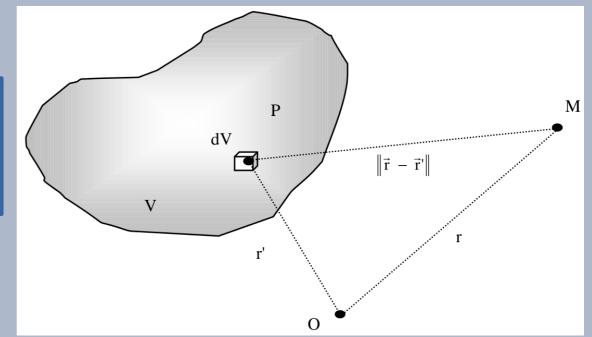
Grâce au <u>principe de superposition</u> qui traduit la linéarité et l'additivité des interactions électrostatiques, il est possible de généraliser les différents résultats précédemment obtenus aux cas de distributions de charges quelconques



1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

$$\vec{E}(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_{P \in V} \frac{\overrightarrow{PM}}{PM^3} \ \rho(P)dV$$
nouveauté

$$\vec{E}(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_{P \in V} \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3} \rho(r') dV$$







1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

Ui

$$\vec{dE} = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0} \frac{\overrightarrow{PM}}{PM^3} = \frac{\rho(P) \ dV}{4\pi\epsilon_0} \frac{\overrightarrow{PM}}{PM^3}$$

la distribution de charge volumique :

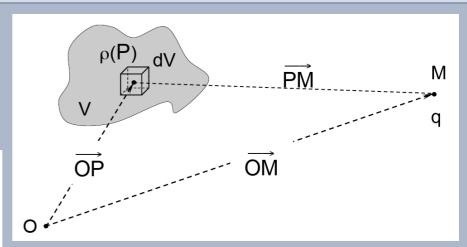
$$\vec{E}(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \rho(P) \frac{PM}{PM} d\tau$$

Pour une distribution surfacique :

$$\vec{E}(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iint_{S} \vec{O(P)} \vec{PM} dS$$

Pour une distribution linéique:

$$\vec{E}(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\lambda(P)}{PM^2} \frac{\vec{PM}}{PM} d\ell$$

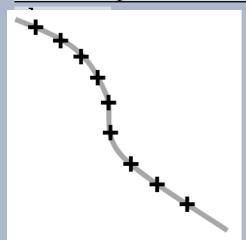


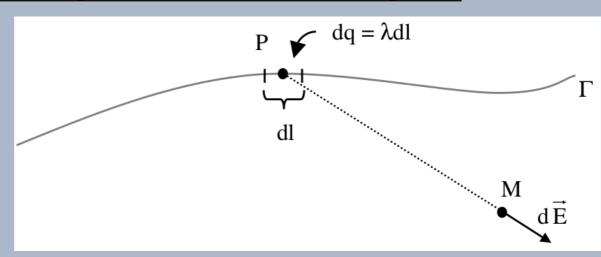




1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

4. Champ électrostatique créé par une distribution linéique de





$$\vec{E}(M) = \int\limits_{\Gamma} d\vec{E} = \int\limits_{P \in \Gamma} \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u} = \int\limits_{P \in \Gamma} \frac{\lambda dl}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u} \qquad \text{avec} \qquad \vec{u} = \frac{\vec{r}}{r} = \frac{\overrightarrow{PM}}{PM}$$

On définit la **densité linéique** de charges λ par :

$$\lambda = \lim_{\Delta I \to 0} \frac{\Delta Q}{\Delta I} = \frac{dQ}{dI}$$

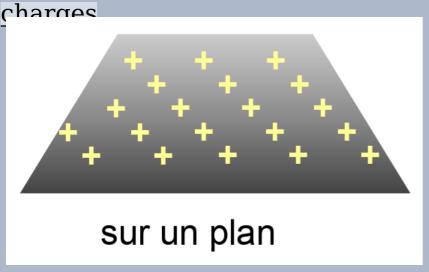
en C·m⁻¹

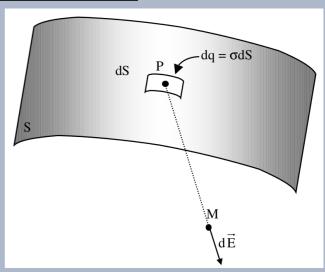




1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

5. Champ électrostatique créé par une distribution surfacique de





$$\vec{E}(M) = \iint_{S} d\vec{E} = \iint_{P \in S} \frac{dq}{4\pi\epsilon_{0}r^{2}} \vec{u} = \iint_{P \in S} \frac{\sigma dS}{4\pi\epsilon_{0}r^{2}} \vec{u} \text{ avec} \qquad \vec{u} = \frac{\vec{r}}{r} = \frac{\overrightarrow{PM}}{PM}$$

On définit la **densité surfacique** de charges σ par :

$$\sigma = \lim_{\Delta S \to 0} \frac{\Delta Q}{\Delta S} = \frac{dQ}{dS}$$

en C·m⁻²



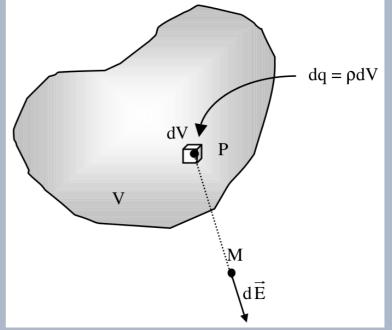


1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

6. Champ électrostatique créé par une distribution volumique de charges

$$\rho = \lim_{\Delta v \to 0} \frac{\Delta Q}{\Delta v} = \frac{dQ}{dv}$$

en C·m⁻³



$$\vec{E}(M) = \iiint_V d\vec{E} = \iiint_{P \in V} \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u} = \iiint_{P \in V} \frac{\rho dV}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u} \quad \text{ avec } \quad \vec{u} = \frac{\vec{r}}{r} = \frac{\overrightarrow{PM}}{PM}$$





1.2.3 Champ électrostatique d'une distribution continue de charges

Définition et continuité du champ

/1 - - L - - - L - L - - - -

Soit une collection de charges ponctuelles. Le champ électrostatique \vec{E} créé par cette collection est défini et continu en tout point de l'espace, sauf sur les charges.

Soit une distribution linéique de charges. Le champ électrostatique $\stackrel{\frown}{E}$ créé par cette distribution est défini et continu en tout point de l'espace, sauf sur les points de la distribution.

Soit une distribution surfacique de charges. Le champ électrostatique \vec{E} créé par cette distribution est défini et continu en tout point de l'espace, sauf sur les points de la distribution ; il est donc discontinu à la traversée de la surface.

Soit une distribution volumique de charges. Le champ électrostatique \vec{E} créé par cette distribution est défini et continu en tout point de l'espace.





Bibliographie

- [1]Polycopié de cours
- [2] <u>CUPGE CY : Introduction à l'électromagnétisme</u>
- [3] Wikipédia
- [4] Encyclopédie Universalis
- [5] David Sénéchal <u>« Histoire des sciences » PHQ399</u> Université de Sherbrooke, QC
- [6] pour la suite: Khan Academy, Unisciel etc.
- [7] Cours LP 203 Champs électrique et magnétique de Nicolas MENGUY

