

Electromagnétisme

Outils mathématiques : $\vec{A}(M,t)$ un champ de vecteurs
 $f(M,t)$ une fct scalaire

$$\vec{\text{grad}} f = \frac{\partial f}{\partial x} \vec{e}_x + \frac{\partial f}{\partial y} \vec{e}_y + \frac{\partial f}{\partial z} \vec{e}_z$$

$$df = (\vec{\text{grad}} f) \cdot (d\vec{r})$$

$$\text{div } \vec{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

$$\vec{\text{grad}} f = \vec{\nabla} f$$

$$\text{div } \vec{A} = \vec{\nabla} \cdot \vec{A}$$

$$\vec{\text{rot}} \vec{A} = \vec{\nabla} \wedge \vec{A} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \\ \frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \\ \frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \end{pmatrix}$$

$$\Delta f = \text{div}(\vec{\text{grad}} f) = \vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} f)$$
$$= \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$$

$$\vec{\Delta} \vec{A} = \Delta A_x \vec{e}_x + \Delta A_y \vec{e}_y + \Delta A_z \vec{e}_z$$

$$\text{div}(\text{rot } \vec{A}) = 0$$

$$\text{rot}(\text{grad } \phi) = \vec{0}$$

$$\text{rot}(\text{rot } \vec{A}) = \text{grad}(\text{div } \vec{A}) - \Delta \vec{A}$$



Electrostatique :

\vec{E}

$$\vec{E} = \iiint \left(\frac{d\rho \vec{PM}}{4\pi\epsilon_0 PM^3} \right)$$
$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} \quad \text{Théorème de Gauss (intégral)}$$
$$\text{div } \vec{E} = \frac{\rho(M)}{\epsilon_0} \quad \text{Théorème de MAXWELL-GAUSS}$$
$$\vec{E}(M) = -\text{grad } V(M)$$

V

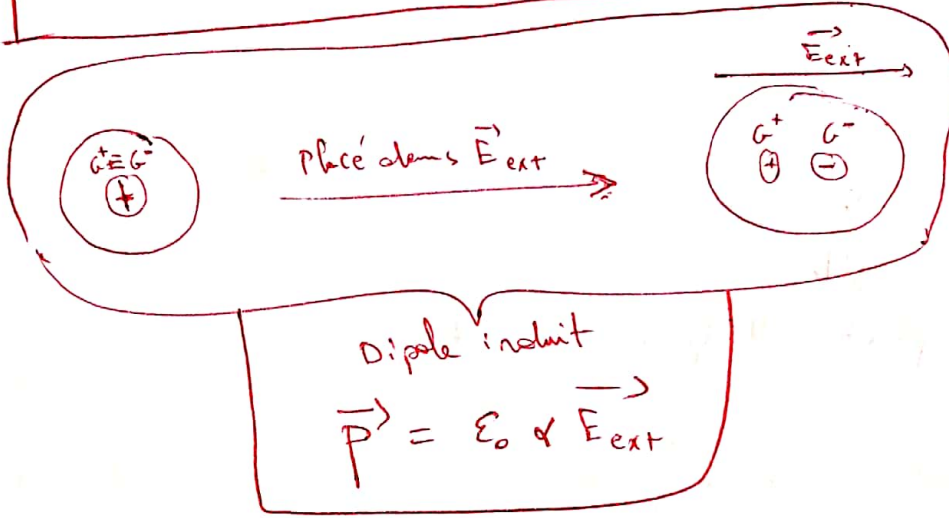
$$V(M) = \iiint_{(\omega)} \frac{d\rho}{4\pi\epsilon_0 PM} \quad \text{si } (D) \text{ est finie}$$
$$\Delta V(M) = -\frac{\rho(M)}{\epsilon_0} \quad \text{Equation de Poisson } \triangle$$

Si une distribution surfacique :

$$\vec{E}_2 - \vec{E}_1 = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{n}_{1 \rightarrow 2}$$

pole électrostatique

$\vec{p} = \sum_i q_i \vec{OM}_i$	$\vec{p} = \int_{M \in (D)} \vec{OM} dq$
-----------------------------------	--



modélisation :

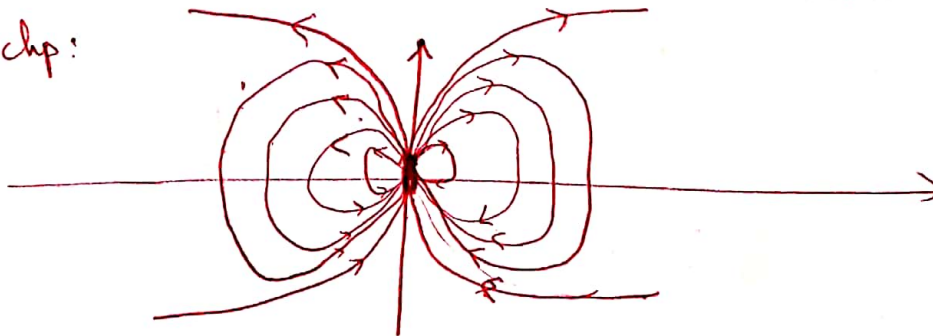
$$\vec{p} = q \vec{b^- b^+}$$

le dipôle crée :

$$V(M) = \frac{p \cos \theta}{4\pi \epsilon_0 r^2}$$

$$\vec{E}(M) = \frac{2p \cos \theta}{4\pi \epsilon_0 r^3} \vec{e}_r + \frac{p \sin \theta}{4\pi \epsilon_0 r^3} \vec{e}_\theta$$

Carte du champ :



Si le dipôle est placé dans un champ, il subit :

$$\vec{F}' = (\vec{p} \cdot \text{grad}) \vec{E}_{\text{ext}}(M)$$
$$\vec{\Gamma} = \vec{p} \wedge \vec{E}_{\text{ext}}(M)$$
$$E_p = -\vec{p} \cdot \vec{E}_{\text{ext}}$$

Energie électrostatique.

Travail fourni par un opérateur pour amener la particule de façon quasi-statique de l'infini vers sa position actuelle.

→ Pour une particule dans un potentiel V :

$$W_e = qV(M)$$

→ Pour un ensemble discret de particules :

$$W_e = \frac{1}{2} \sum_i q_i V_i$$

$$V_i = \sum_{j \neq i} \frac{q_j}{4\pi\epsilon_0 r_{ij}}$$

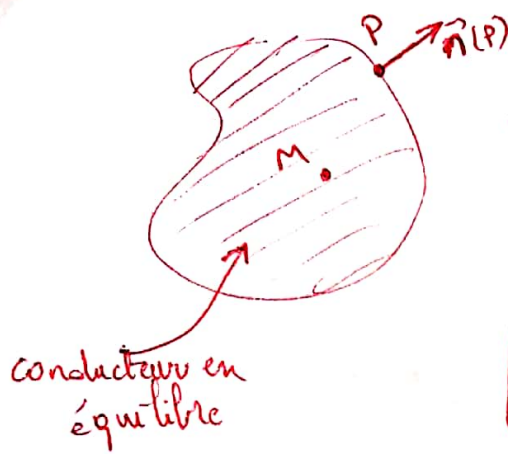
→ Pour une dist. continue de charges :

$$W_e = \frac{1}{2} \int_{M \in (D)} v(M) dq(M)$$
$$W_e = \iiint \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2(M) d\tau$$

Densité volumique de l'énergie électrostatique :

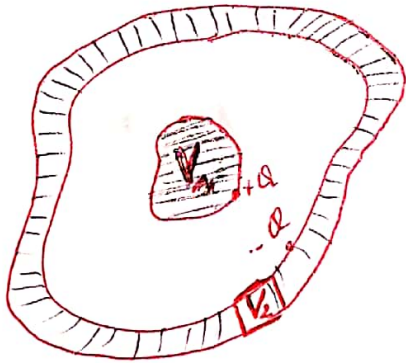
$$W_e(M) = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2(M) = \frac{dW_e}{d\tau}$$

conducteurs en équilibre :



$$\vec{E}_{int} = \vec{0}$$
$$V(M) = \text{cte}$$
$$W_e = \frac{1}{2} V Q.$$

Condensateurs :



$$C = \frac{Q}{V_1 - V_2}$$

$$V_1 - V_2 = \int \vec{E}(M) d\vec{l}$$

$$W_e = \frac{1}{2} C (V_1 - V_2)^2$$
$$W_e = \frac{1}{2} Q (V_1 - V_2)$$
$$W_e = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$