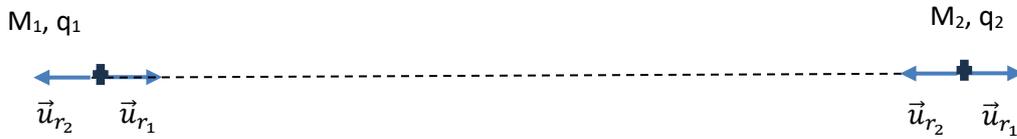


FORMULAIRE ELECTROMAGNETISME

➤ Force électrostatique et Loi de Coulomb



La **force électrostatique** est définie par la **loi de Coulomb** :

$$\vec{F}_{1 \text{ sur } 2} = -\vec{F}_{2 \text{ sur } 1} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u}_{r_1} = -\frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u}_{r_2}$$

ϵ_0 : Permittivité diélectrique du vide, ϵ_0 en $F.m^{-1}$ (farads par mètre)

➤ Champ électrostatique

Le **champ électrostatique** créé, en tout point M de l'espace, par une **charge ponctuelle q** située en P, est **radial** et ne dépend que de la distance $r = PM$:

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

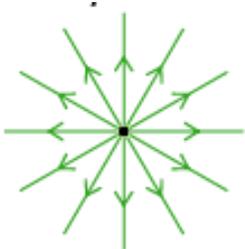
Unités : E en $V.m^{-1}$, q en C ou F.V, ϵ_0 en $F.m^{-1}$, r^2 en m^2

➤ Lignes de champ électrostatique \vec{E} dans les cas suivants :

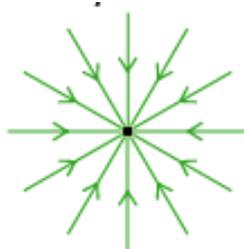
- Une charge ponctuelle $q > 0$;
- Une charge ponctuelle $q < 0$;
- Deux charges ponctuelles de signe opposé.

Une charge ponctuelle q :

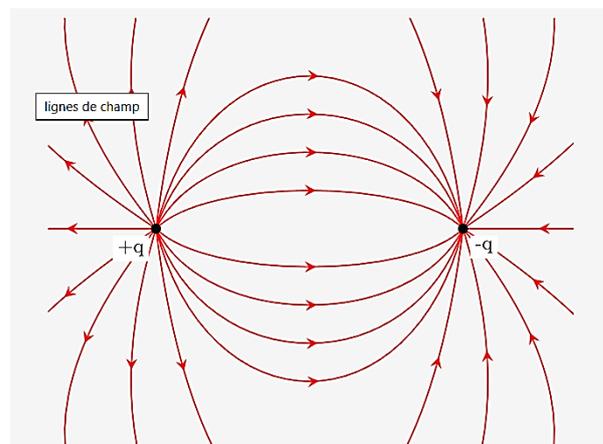
$q > 0$



$q < 0$



Deux charges ponctuelles de signe opposé :



➤ **Théorème de Gauss**

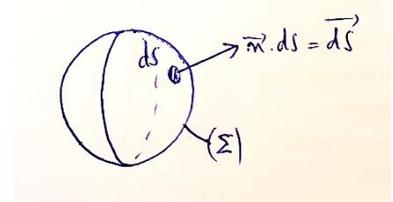
(Σ) surface fermée orientée vers l'extérieur,

$Q_{int} = \sum q_i$ situées à l'intérieur de (Σ),

ϵ_0 : Permittivité diélectrique du vide ($F \cdot m^{-1}$)

Théorème de Gauss :

$$\oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \vec{dS} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$



➤ Equation de **Maxwell-Gauss**

L'équation de **Maxwell-Gauss** traduit localement le **Théorème de Gauss** :

Equation de Maxwell-Gauss :

$$\text{div} \vec{E} = \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

ρ : densité volumique de charges ($C \cdot m^{-3}$)

ϵ_0 : Permittivité diélectrique du vide ($F \cdot m^{-1}$)

Si $\rho = 0$ (pas de charge électrique, localement) :

$$\text{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} = 0$$

➤ **Energie potentielle électrostatique** $E_p(M)$ et **potentiel électrostatique** $V(M)$ liés au champ $\vec{E}(M) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u}_r$.

Energie potentielle électrostatique liée au champ $\vec{E}(M) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u}_r$:

$$E_p(M) = \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 r} \text{ (en joules, } J \text{)}$$

Potentiel électrostatique lié au champ $\vec{E}(M) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u}_r$:

$$V(M) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} \text{ (en volts, } V \text{)}$$

- Relations entre le champ électrostatique \vec{E} et le potentiel V

Circulation du champ :

$$V(B) - V(A) = - \int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dl}$$

Gradient :

$$\vec{E} = -\overrightarrow{grad}(V)$$

- Equation de **Maxwell-Faraday** de la statique :

$$\overrightarrow{rot}\vec{E} = \vec{\nabla} \wedge \vec{E} = \vec{0}$$

- **Théorème de Coulomb.**

Théorème de Coulomb : Au voisinage immédiat d'un conducteur électrostatique, le champ électrostatique peut s'écrire :

$$\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \cdot \vec{n}$$

σ : densité surfacique de charges (C.m⁻²)

\vec{n} : normale à la surface du conducteur, orientée vers l'extérieur

- Vecteur densité de courant \vec{j} et intensité du courant I .

Dans un milieu conducteur de l'électricité, le déplacement des charges électriques peut être traduit par le **vecteur densité de courant** \vec{j} .

$$\vec{j} = \rho_l \cdot \vec{v} = n^* \cdot q \cdot \vec{v}$$

\vec{j} : vecteur densité de courant (C.m⁻².s⁻¹ ou A.m⁻²)

ρ_l : densité volumique de charges libres (C.m⁻³)

\vec{v} : vitesse moyenne de déplacement des charges (m.s⁻¹)

n^* : nombre de porteurs de charges par unité de volume (m⁻³)

q : charge de chaque porteur de charge (C)

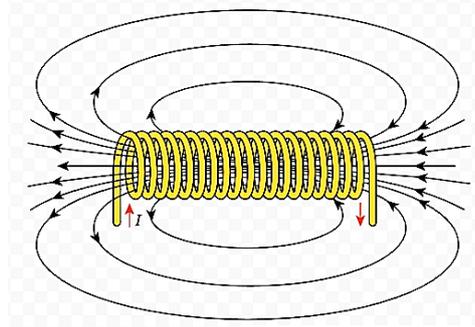
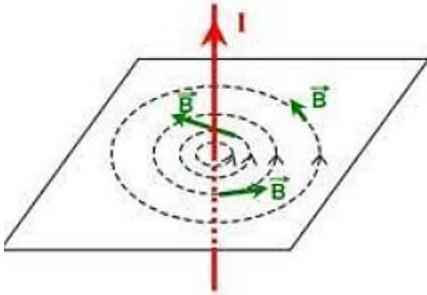
L'intensité du courant électrique I est définie comme le flux de \vec{j} à travers une surface (section) S du conducteur mais aussi comme le débit de charges électriques :

$$I = \iint_S \vec{j} \cdot \vec{dS} = \frac{dq}{dt}$$

I : Intensité du courant électrique (A)

q : Charge électrique (C)

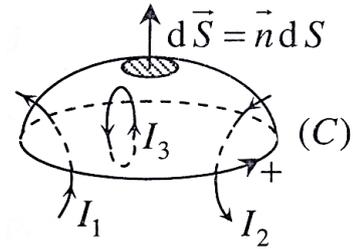
- Lignes de champ magnétostatique \vec{B} dans les cas suivants : Fil infini traversé par un courant I ; bobine longue traversée par un courant I .



- **Théorème d'Ampère**

$$\oint_{(C)} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \cdot I_e \text{ avec } I_e = \iint_S \vec{j} \cdot d\vec{S}$$

μ_0 : perméabilité magnétique du vide



- Equation de **Maxwell-Ampère** de la statique (forme locale)

$$\text{rot} \vec{B} = \vec{\nabla} \wedge \vec{B} = \mu_0 \vec{j}$$

- Equation de conservation de la charge.

Equation de conservation de la charge, ou équation de continuité :

$$\text{div}(\vec{j}) + \frac{\partial \rho_l}{\partial t} = 0$$

\vec{j} : densité de courant ($\text{A} \cdot \text{m}^{-2}$)

ρ_l : densité volumique de charges libres ($\text{C} \cdot \text{m}^{-3}$)

- Loi d'ohm sous forme locale.

Loi d'ohm locale dans un milieu conducteur : $\vec{j} = \sigma \cdot \vec{E}$

\vec{E} : champ électrique ($\text{V} \cdot \text{m}^{-1}$)

\vec{j} : densité de courant ($\text{A} \cdot \text{m}^{-2}$)

σ : conductivité électrique ($\Omega^{-1} \cdot \text{m}^{-1}$)

- Equations de Maxwell

Equation	Statique Présence de sources	Remarques	Variable Quelconque Présence de sources
Maxwell Gauss $\text{div}\vec{E} =$	$\frac{\rho}{\epsilon_0}$	Forme locale du théorème de Gauss $\oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \vec{dS} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$	$\frac{\rho}{\epsilon_0}$
Maxwell Faraday $\overrightarrow{\text{rot}}\vec{E} =$	$\vec{0}$	La circulation du champ électrostatique est conservative	$-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$
Maxwell Thomson ou Maxwell Flux $\text{div}\vec{B} =$	0	Le champ magnétique est à flux conservatif	0
Maxwell Ampère $\overrightarrow{\text{rot}}\vec{B} =$	$\mu_0 \vec{J}$	Forme locale du théorème d' Ampère $\oint_{(C)} \vec{B} \cdot \vec{dl} = \mu_0 \cdot I_e$	$\mu_0 \vec{J} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$

- Equations de Maxwell dans le vide en l'absence de charges ($\rho = 0$) et de courants ($\vec{j} = \vec{0}$) :

$$\text{Maxwell Gauss : } \text{div}\vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} = 0$$

$$\text{Maxwell Faraday : } \overrightarrow{\text{rot}}\vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\text{Maxwell Thomson : } \text{div}\vec{B} = 0$$

$$\text{Maxwell Ampère : } \overrightarrow{\text{rot}}\vec{B} = \mu_0 \vec{j} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

- Onde Plane Progressive Harmonique OPPH (= une seule fréquence) ou Monochromatique OPPM (= une seule couleur), avec propagation selon l'axe x , dans le sens des x croissants :

Onde Plane Progressive Harmonique (OPPH) :

$$\vec{E}(M, t) = \vec{E}(x, t) = \vec{E}_0 \cos(\omega t - kx + \varphi_0) \quad \text{avec } E_0 = cte$$

$$\vec{B}(M, t) = \vec{B}(x, t) = \vec{B}_0 \cos(\omega t - kx + \varphi_0') \quad \text{avec } B_0 = cte'$$

ω : pulsation temporelle (rad.s⁻¹)

$T = \frac{2\pi}{\omega}$: période temporelle (s)

φ_0, φ_0' : phases à l'origine des temps et des espaces (rad)

$\vec{k} = \|\vec{k}\|$ avec $\vec{k} = \|\vec{k}\| \cdot \vec{n} = \|\vec{k}\| \cdot \vec{u}_x$ vecteur d'onde (m^{-1}) dans le sens de la propagation

$\lambda = \frac{2\pi}{k}$: période spatiale ou longueur d'onde (m)

➤ Onde Plane Progressive Harmonique (OPPH) : notation complexe et dérivées

$$\vec{E}(M, t) = \vec{E}(x, t) = \vec{E}_0 \cos(\omega t - kx) \text{ avec } E_0 = cte$$

$$\vec{B}(M, t) = \vec{B}(x, t) = \vec{B}_0 \cos(\omega t - kx) \text{ avec } B_0 = cte'$$

En notations complexes :

$$\underline{\vec{E}}(M, t) = \underline{\vec{E}}(x, t) = \underline{\vec{E}}_0 \exp(j\omega t - kx)$$

$$\underline{\vec{B}}(M, t) = \underline{\vec{B}}(x, t) = \underline{\vec{B}}_0 \exp(j\omega t - kx)$$

Dérivées temporelles :

$$\frac{\partial \underline{\vec{E}}}{\partial t} = j\omega \underline{\vec{E}} \qquad \frac{\partial \underline{\vec{B}}}{\partial t} = j\omega \underline{\vec{B}}$$

Dérivées spatiales :

$$\text{div} \underline{\vec{E}} = -j\vec{k} \cdot \underline{\vec{E}} \qquad \overrightarrow{\text{rot}} \underline{\vec{E}} = -j\vec{k} \wedge \underline{\vec{E}}$$

$$\text{div} \underline{\vec{B}} = -j\vec{k} \cdot \underline{\vec{B}} \qquad \overrightarrow{\text{rot}} \underline{\vec{B}} = -j\vec{k} \wedge \underline{\vec{B}}$$

➤ Onde électromagnétique : relations reliant \vec{B} à \vec{E}

$$\overrightarrow{\text{rot}} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\overrightarrow{\text{rot}} \vec{B} = \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

Ou : $\vec{B} = \frac{\vec{k} \wedge \vec{E}}{\omega}$ dans le cas d'une OPPM

➤ Vecteur de Poynting et puissance rayonnée par une onde électromagnétique

Le **vecteur de Poynting** \vec{R} représente la densité surfacique de puissance rayonnée :

$$\vec{R} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0} \qquad \text{Unité : } W.m^{-2}$$

La **puissance rayonnée** par le champ électromagnétique à travers une surface correspond au flux du vecteur de Poynting à travers cette surface :

$$P_{ray} = \iint_S \vec{R} \cdot \vec{dS} = \iint_S \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0} \cdot \vec{dS} \quad \text{Unité : } W$$

- Modèle mathématique d'une Onde Stationnaire Harmonique (OSH) électromagnétique

$$\vec{E}_T(x, t) = 2E_{0i} \sin(\omega t) \sin(kx) \vec{u}_y = E_{0T} \sin(\omega t) \sin(kx) \vec{u}_y$$

$$\vec{B}_T(x, t) = 2 \frac{E_{0i}}{c} \cos(\omega t) \cos(kx) \vec{u}_z = \frac{E_{0T}}{c} \cos(\omega t) \cos(kx) \vec{u}_z$$