

Équations de Maxwell

Énergie électromagnétique

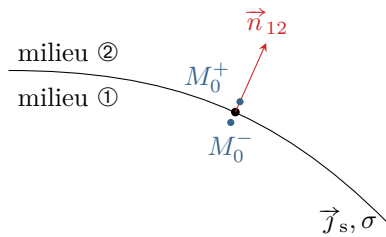
I - Formulations locale et intégrale de l'électromagnétisme

- Équations de Maxwell

| Nom | Forme locale | Forme intégrale | En régime stationnaire | Contenu physique, conséquences |
|-----------------|--|---|--|---|
| Maxwell-Gauss | $\text{div } \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$ | $\oiint_{SG} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{\text{int}}(t)}{\epsilon_0}$ | Inchangée | Les charges électriques sont source de champ électrique. |
| Maxwell-Faraday | $\text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ | $e = -\frac{d\phi}{dt}$ orientation par RMD | $\text{rot } \vec{E} = \vec{0}$ $\vec{E} = -\text{grad } V$ \implies Ne se généralise pas en ARQS. | Un champ magnétique variable est source de champ électrique \rightsquigarrow induction électromagnétique. Le couplage disparaît en régime stationnaire. |
| Maxwell-Thomson | $\text{div } \vec{B} = 0$ | $\oiint_{SG^*} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$ | Inchangée | Le flux magnétique est le même au travers de toute surface s'appuyant sur un même contour. Il est nul au travers d'une surface fermée. |
| Maxwell-Ampère | $\text{rot } \vec{B} = \mu_0 \vec{j} + \underbrace{\mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}}_{=\vec{j}_d}$ | $\oint_{CA} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 (I_{\text{enl}}(t) + I_{\text{d,eml}}(t))$ | Courant de déplacement nul en régime stationnaire et négligeable en ARQS. | Un courant électrique est source de champ magnétique, un champ électrique variable aussi. Le couplage disparaît en régime stationnaire. |

• **ARQS magnétique** : le courant de déplacement est négligeable, \vec{B} se calcule comme en statique et \vec{E} par l'équation de Maxwell-Faraday.

• **Relations de passage** : au niveau d'une distribution surfacique, les équations de Maxwell doivent être remplacées par les relations de passage (pas à retenir, théoriquement toujours rappelées par l'énoncé)



Les champs de part et d'autre d'un point M_0 de l'interface sont reliés par

$$\begin{cases} \vec{E}(M_0^+, t) - \vec{E}(M_0^-, t) = \frac{\sigma(M_0, t)}{\epsilon_0} \vec{n}_{12} \\ \vec{B}(M_0^+, t) - \vec{B}(M_0^-, t) = \mu_0 \vec{j}_s(M_0, t) \wedge \vec{n}_{12} \end{cases}$$

avec σ et \vec{j}_s les densités surfaciques de charge et de courant à l'interface.

↪ pour une distribution volumique, les champs sont partout continus.

II - Énergie électromagnétique

• **Forme intégrale** : pour un volume \mathcal{V} délimité par une surface \mathcal{S}

$$\frac{dU_{\text{em}}}{dt} = -\mathcal{P}_{\text{ray}} - \mathcal{P}_{\text{abs}} \quad \text{soit} \quad \frac{dU_{\text{em}}}{dt} = -\oint_{\mathcal{S}^*} \vec{\Pi} \cdot d\vec{S} - \iiint_{\mathcal{V}} p_{\text{abs}} d\tau = 0$$

• **Forme locale** : (pas à retenir mais l'expression des trois termes est à connaître)

$$\frac{\partial u_{\text{em}}}{\partial t} = -\text{div } \vec{\Pi} - p_{\text{abs}}$$

▷ densité volumique d'énergie électromagnétique : $u_{\text{em}} = \frac{1}{2} \epsilon_0 \vec{E}^2 + \frac{\vec{B}^2}{2\mu_0}$;

▷ vecteur de Poynting : $\vec{\Pi} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0}$;

▷ puissance volumique absorbée par le milieu p_{abs} , souvent de l'effet Joule $p_{\text{abs}} = \vec{j} \cdot \vec{E} > 0$.

• **Contenu physique** : l'énergie électromagnétique stockée dans un volume de contrôle peut varier sous l'effet du rayonnement (elle reste sous forme électromagnétique mais est échangée avec l'extérieur) ou de l'absorption¹ (elle convertie sous une autre forme d'énergie, souvent de l'énergie interne).

1. Il peut aussi y avoir production d'énergie électromagnétique par accélération de particules chargées (conversion d'énergie mécanique en énergie électromagnétique), auquel cas $\vec{j} \cdot \vec{E} < 0$ et $\mathcal{P}_{\text{abs}} < 0$ mais cette situation est bien plus exceptionnelle que l'effet Joule au niveau PT.