

Ecuaciones de Maxwell Son válidas para los campos $\mathbf{E}(\mathbf{r}, t)$ y $\mathbf{B}(\mathbf{r}, t)$ en el vacío;

$$\left. \begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{E} &= \frac{\rho_c}{\epsilon_0} & \nabla \wedge \mathbf{E} &= -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \\ \nabla \cdot \mathbf{B} &= 0 & \nabla \wedge \mathbf{B} &= \mu_0 \mathbf{J}_c + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} \end{aligned} \right\} \text{ Los campos electromagnéticos están acoplados y son creados por la densidad de carga } \rho_c(\mathbf{r}, t) \text{ y corriente } \mathbf{J}_c(\mathbf{r}, t) \text{ variables en el tiempo.}$$

Fuerza electromotriz: es la energía por unidad de carga que aparece en un circuito C en un campo eléctrico variable en el tiempo $\mathcal{E}_m = \int_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$

Ley de Faraday: Para un circuito C en un triedro en reposo respecto del campo $\mathbf{B}(\mathbf{r}, t)$, cuyo elemento de longitud $d\mathbf{l}_c$ se mueve con velocidad la fuerza electromotriz es,

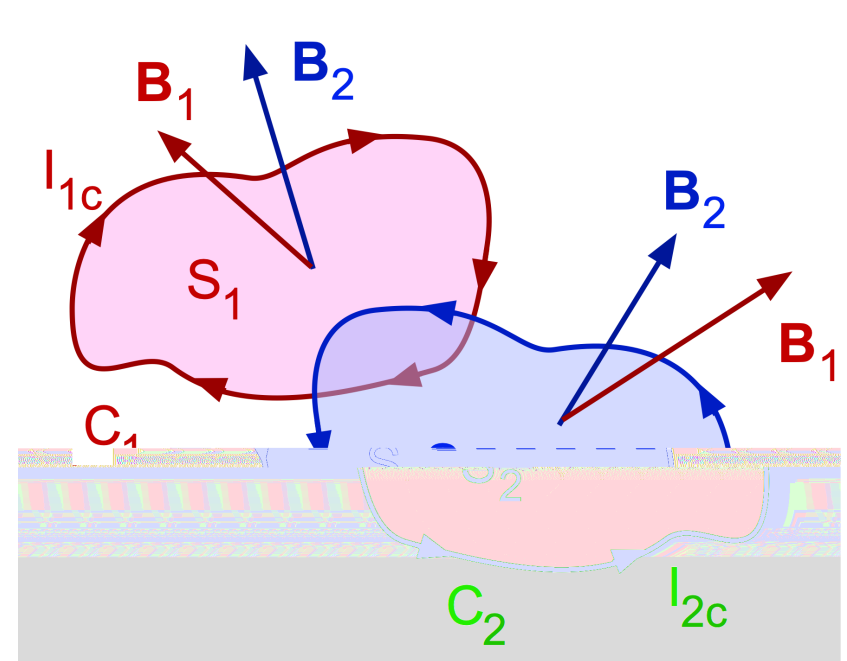
$$\mathcal{E}_m = - \int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s} + \oint_C (\mathbf{u} \wedge \mathbf{B}) \cdot d\mathbf{l}_c \quad \text{equivalentemente; } \mathcal{E}_m = -\frac{d\Phi}{dt} \quad \Phi(t) = \int_S \mathbf{B}(\mathbf{r}, t) \cdot d\mathbf{s}$$

donde S es la superficie que define el circuito C.

Coeficientes de autoinducción e inducción mutua: Para un circuito C recorrido por una corriente $I_c(t)$ aplicando la ley de Biot-Savart se tiene,

$$\Phi(t) = \int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = I_c(t) \left[\frac{\mu_o}{4\pi} \int_S \oint_C \frac{d\mathbf{l} \wedge (\mathbf{r} - \mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} \cdot d\mathbf{s} \right] = I_c(t) \times L \quad \mathcal{E}_m = -L \frac{dI_c}{dt}$$

donde L es el coeficiente de autoinducción. Para dos circuitos próximos se tiene los coeficientes $M_{12} = M_{21}$ de inducción mutua,



$$\Phi_1 = \int_{S_1} \mathbf{B}_1 \cdot d\mathbf{s}_1 + \int_{S_1} \mathbf{B}_2 \cdot d\mathbf{s}_1 = \Phi_{11} + \Phi_{12} \quad \mathcal{E}_1 = -L_1 \frac{dI_{1c}}{dt} - M_{12} \frac{dI_2}{dt}$$

$$\Phi_2 = \int_{S_2} \mathbf{B}_2 \cdot d\mathbf{s}_2 + \int_{S_2} \mathbf{B}_1 \cdot d\mathbf{s}_2 = \Phi_{22} + \Phi_{21} \quad \mathcal{E}_2 = -L_2 \frac{dI_{2c}}{dt} - M_{21} \frac{dI_1}{dt}$$

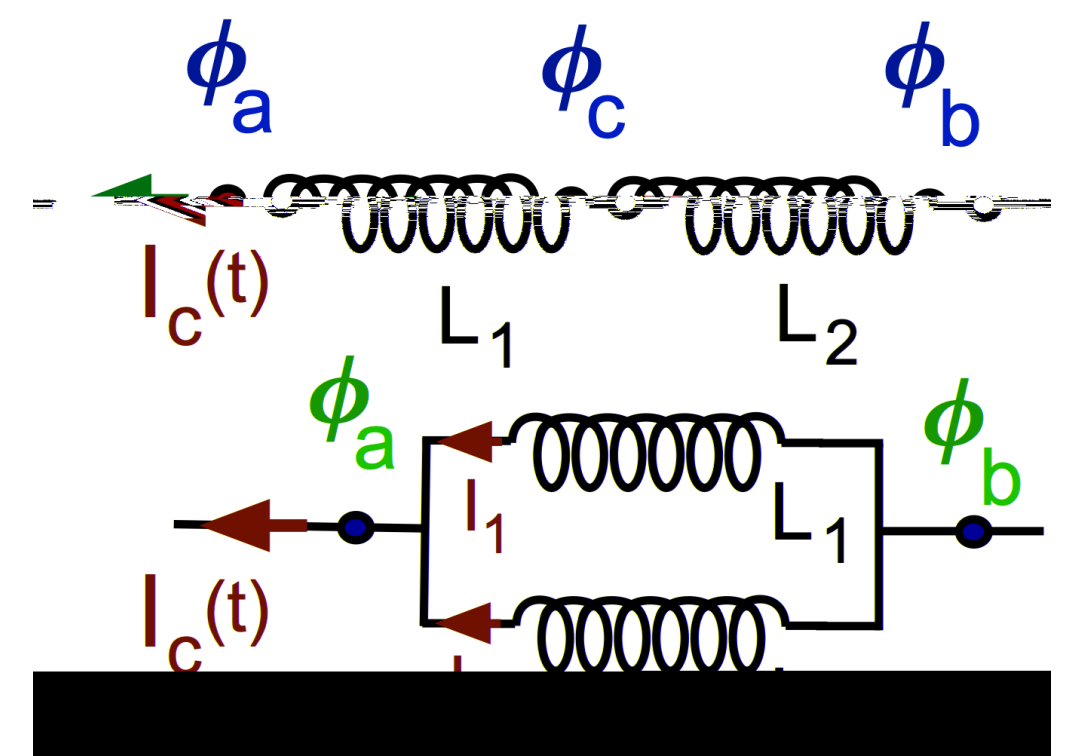
donde $\Phi_{12} = I_{2c} M_{12}$ y la $\Phi_{21} = I_{1c} M_{21}$

La inducción es un elemento de un circuito eléctrico, junto con condensadores y resistencias.

La energía que almacena es,

$$U_m = \frac{L}{2} I_c^2 = \frac{\Phi \times I_c}{2}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Serie:} \quad L_{eq} = L_1 + L_2 \\ \text{Paralelo} \quad \frac{1}{L_{eq}} = \frac{1}{L_1} + \frac{1}{L_2} \end{array} \right.$$



Densidad de energía del campo electromagnético.

$$\left. \begin{aligned} u_m &= \frac{1}{2} \mathbf{H} \cdot \mathbf{B} \\ u_m &= \frac{1}{2} \mathbf{D} \cdot \mathbf{E} \end{aligned} \right\} \text{Integrando sobre todo el espacio} \\ \text{donde los campos no son nulos.} \left\{ \begin{aligned} U_m &= \frac{1}{2} \int_{Esp.} \mathbf{H} \cdot \mathbf{B} \, dv \\ U_m &= \frac{1}{2} \int_{Esp.} \mathbf{D} \cdot \mathbf{E} \, dv \end{aligned} \right.$$

Para un medio lineal donde $\mathbf{B} = \mu_o \mu_r \mathbf{H}$ se tiene

$$U_m = \frac{1}{2 \mu_o \mu_r} \int_{Esp.} |\mathbf{B}|^2 \, dv$$

Corriente de desplazamiento.

Generaliza la densidad de corriente eléctrica

$$\mathbf{J} \rightarrow \mathbf{J}_c + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$