

# FORMULARIO ELETTROMAGNETISMO

- Forza di Coulomb** : forza che intercorre tra due particelle cariche

$$\vec{f} = \frac{k q_1 q_2}{r^2} \hat{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r} \quad \epsilon_0 = 8.8542 \cdot 10^{-12} \frac{C^2}{Nm^2}$$

- Campo elettrico** : quantità vettoriale generata da una carica

$$\vec{f} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{r_{iQ}^2} \hat{r}_{iQ} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \vec{E} \Rightarrow \vec{f}(\vec{r}) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{|r_i - r|^2} |r_i - r| \rightarrow \vec{E} = \frac{\vec{f}}{q_0}$$

- Densità di carica superficiale, volumetrica e lineare** :

$$\rho = \frac{Q_{tot}}{\tau} \quad ; \quad \sigma = \frac{Q_{tot}}{\Sigma} \quad ; \quad \lambda = \frac{Q_{tot}}{l} \quad \text{al discreto}$$

$$Q_{tot} = \int_{\tau} \rho d\tau = \int_{\Sigma} \sigma d\Sigma = \int_l \lambda dl \quad \text{al continuo}$$

- Campo elettrico a distanza x da un filo infinito carico**

$$\vec{E}(x) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda}{x} \hat{x}$$

- Campo elettrico a distanza x da una spira di raggio r**

$$\vec{E}(x) = \frac{1}{2\epsilon_0} \frac{\lambda x r}{\sqrt{(x^2 + r^2)^3}} \hat{x}$$

- Campo elettrico a distanza x da un anello di raggio r**

$$\vec{E}(x) = \frac{1}{2\epsilon_0} \frac{\lambda x r}{\sqrt{(x^2 + r^2)^3}} \hat{x}$$

- Campo elettrico a distanza x da un disco di raggio r**

$$\vec{E}(x) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( 1 - \frac{|x|}{\sqrt{x^2 + r^2}} \right) \hat{x} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} (1 - \cos(\alpha)) \hat{x}$$

- Campo elettrico a distanza x da un piano infinito uniformemente carico**

$$\vec{E}(x) = \lim_{r \rightarrow \infty} \left[ \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( 1 - \frac{|x|}{\sqrt{x^2 + r^2}} \right) \right] \hat{x} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{x}$$

- Flusso di un campo elettrico**

$$\Phi_{\Sigma}(E) = \int_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{\Sigma} \xrightarrow{\text{sup.chiusa}} \Phi = \oint_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{\Sigma}$$

- Flusso del campo elettrico in una sfera**

$$\Phi_{\Sigma}(E) = \oint_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{\Sigma} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \oint ds = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

- Campo elettrico in una sfera piena carica (a partire dal flusso)**

$$E = \begin{cases} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^3} r & \text{se } r < R \\ \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{\rho r}{3\epsilon_0} & \text{se } r > R \end{cases}$$

- Campo elettrico in una sfera cava carica (a partire dal flusso)**

$$E = \begin{cases} 0 & \text{se } r < R \\ \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} & \text{se } r > R \end{cases}$$

- Angolo solido: formula generalizzata**

$$d\Omega = \frac{d\Sigma}{r^2} \hat{n} \text{ [steradiante]} \quad \Omega \leq 4\pi$$

- **Teorema di Gauss**

$$\Phi_E(E) = \int_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{\Sigma} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

- **Teorema di Gauss in forma differenziale ( divergenza del campo elettrico )**

$$\Phi_E(E) = \int_{\Sigma} \vec{E} \cdot d\vec{\Sigma} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_{\tau} \rho \, d\tau = \int_{\tau} \vec{\nabla} \cdot \vec{E} \, d\tau$$

*I eq. Maxwell*     $\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$

- **Lavoro e Potenziale elettrico**

$$W = \int_A^B \vec{f} \cdot d\vec{l} = \frac{qQ}{4\pi\epsilon_0} \int_A^B \frac{\hat{r}}{r^2} d\vec{l} = \frac{qQ}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_a} - \frac{1}{r_b} \right) \Rightarrow U = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{r_{iQ}} \Rightarrow U = Q \cdot V(\vec{r})$$

Energia dovuta al potenziale di un campo elettrico generato da Q.

- **Potenziale generato da una carica puntiforme q in un punto a distanza r**

$$V(\vec{r}) = \int_r^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{s} = V(r) - V(\infty) = V(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

- **Potenziale generato da un sistema di N cariche**

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|} + C$$

- **Potenziali generati da distribuzioni di carica superficiali, volumetriche o lineari**

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{\tau} \rho(\vec{r}') \frac{d\tau'}{|\vec{r} - \vec{r}'|}; V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{\Sigma} \sigma(\vec{r}') \frac{d\Sigma'}{|\vec{r} - \vec{r}'|}; V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_l \lambda(\vec{r}') \frac{dl'}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

- **Relazioni differenziali per il campo elettrico**

$$\vec{E} = -\text{grad } V = -\vec{\nabla} \cdot V$$

$$\text{coord. cart. } E = \begin{cases} E_x = -\frac{\partial V}{\partial x} \\ E_y = -\frac{\partial V}{\partial y} \\ E_z = -\frac{\partial V}{\partial z} \end{cases} \quad \text{coord. sferiche } E = \begin{cases} E_r = -\frac{\partial V}{\partial r} \\ E_{\theta} = -\frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} \\ E_{\varphi} = -\frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \varphi} \end{cases}$$

- **Delta di Dirac : definisce dalla carica volumetrica quella definita in un modo qualunque nello spazio**

$$\delta(x) = \begin{cases} 0 & \text{per } x \neq 0 \\ +\infty & \text{per } x = 0 \end{cases} \quad ; \quad \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x) \, dx = 1 \quad ; \quad \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta(x) \, dx = f(0)$$

- **Carica volumetrica con delta di Dirac**

$$Q(x_1, y_1, z_1) = \int_{\tau} \rho \, d\tau = \int_{\tau} \rho(x, y, z) \, d\tau = \int_{\tau} q_1 \delta(x - x_1) \delta(y - y_1) \delta(z - z_1) \, d\tau$$

- **Differenza di potenziale per un filo carico da un punto x0 a un punto x**

$$\Delta V = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{r}{r_0}$$

- **Potenziale elettrico di dipolo ( due cariche q a distanza h )**

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3} \quad \vec{p} = q\vec{h} \text{ momento di dipolo}$$

- **Campo elettrico di dipolo**

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[ 3 \left( \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^5} \right) \vec{r} - \frac{\vec{p}}{r^3} \right] = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3\hat{r}(\vec{p} \cdot \hat{r}) - \vec{p}}{r^3}$$

Per un  $\vec{p} = p\hat{z}$  valgono le seguenti scomposizioni

$$E = \begin{cases} E_x = p \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{xz}{r^5} \\ E_y = p \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{yz}{r^5} \\ E_z = p \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3\cos\theta - 1}{r^3} \end{cases}$$

- **Momento torcente di dipolo in campo elettrico**

$$\vec{\Gamma} = qEh \sin\theta = |\vec{p} \times \vec{E}|$$

- **Energia del dipolo**

$$U = -\vec{E} \cdot \vec{p}$$

- **Energia di interazione tra due dipoli (d=distanza tra i dipoli)**

$$U_{es} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 d^3} [\vec{p}_1 \cdot \vec{p}_2 - 3(\vec{p}_1 \cdot \hat{r})(\vec{p}_2 \cdot \hat{r})]$$

- **Potenziale approssimato con momento di dipolo e quadrupolo**

$$\begin{aligned} V &= V^{(0)} + V^{(1)} + V^{(2)} + o(V^{(3)}) = \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{r}}{r^3} q\vec{h} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{6r^5} \sum_{ij} q_{ij}(3x_i x_j - \delta_{ij} r^2) + o(V^{(3)}) \end{aligned}$$

- **Rotore del campo elettrico e terza legge di Maxwell**

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_x & E_y & E_z \end{vmatrix}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = 0$$

- **Teorema di Stokes ( circuitazione di un campo)**

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \int_{\Sigma} \vec{\nabla} \times \vec{E} \cdot d\vec{\Sigma}$$

- **Capacità  $C = Q/V$**

- **Capacità di una sfera conduttrice di raggio R**

$$C = 4\pi\epsilon_0 R$$

- **Capacità di un condensatore sferico**

$$C = \frac{4\pi\epsilon_0 r_1 r_2}{r_2 - r_1}$$

- **Capacità di un condensatore cilindrico**

$$C = \frac{2\pi h \varepsilon}{\ln(r_2/r_1)}$$

- **Capacità di un condensatore piano**

$$C = \varepsilon_0 \frac{\Sigma}{h}$$

- **Condensatori in serie e parallelo**

$$\text{serie: } \frac{1}{C_{eq}} = \sum_{k=0}^n \frac{1}{C_k} ; \text{ parallelo: } C_{eq} = \sum_{k=1}^n C_k$$

- **Energia di un sistema di condensatori**

$$\frac{1}{2} C V^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} Q V$$

- **Energia elettrostatica di un sistema di cariche**

$$U_{es} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} \frac{q_i q_j}{r_{ij}} = \frac{\varepsilon_0}{2} \int_{\tau} E^2 d\tau$$

- **Pressione elettrostatica di un condensatore a superfici piane**

$$p = \frac{F}{\Sigma} \equiv \frac{\sigma^2}{2\varepsilon_0} ; \quad F = -Q \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$

- **Energia di una sfera carica di raggio R**

$$U = \frac{3}{20} \frac{q^2}{\pi\varepsilon_0 R}$$

- **Equazioni di Poisson e Laplace**

$$\nabla^2 V = -\frac{\rho}{\varepsilon_0} \xrightarrow{\text{spazio vuoto}} \nabla^2 V = 0$$

- **Discontinuità del campo elettrico su superficie**

$$\begin{cases} E_{2\perp} - E_{1\perp} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} \\ E_{2\parallel} - E_{1\parallel} = 0 \end{cases}$$

- **Dielettrici Relazione empirica**

$$C_0 = \frac{\varepsilon_0 \Sigma}{h} \Rightarrow C = \varepsilon_r C_0 \Rightarrow C > C_0$$

- **Condensatore riempito in parte con dielettrico**

$$C = \frac{\varepsilon_0 b}{h} [a + (\varepsilon_r - 1)x]$$

$$U = \frac{1}{2} \frac{Q^2 h}{\varepsilon_0 h} \frac{\varepsilon_r - 1}{a + (\varepsilon_r - 1)x}$$

- **Polarizzazione per deformazione**

$$f = -kx \Rightarrow q\vec{E} = k\vec{x} \Rightarrow p = qx \Rightarrow p = \frac{q^2 E}{k} = \alpha_d E$$

$\alpha_d \rightarrow$  polarizzabilità elettronica per deformazione

- **Funzione probabilità di un insieme di dipoli sotto campo esterno**

$$dW(\vartheta) = \frac{1}{2} e^{\frac{p_0 E \cos \vartheta}{K_b T}} \sin \vartheta d\vartheta \cong \frac{1}{2} \left( 1 + \frac{p_0 E_i \cos \vartheta}{K_b T} \right) \sin \vartheta d\vartheta$$

- **Momento medio di dipolo**

$$\overline{p_z} = \langle p_z \rangle = \int_0^\pi p_0 \cos \vartheta dW = \frac{p_0^2}{3K_b T} E_i = \alpha_0 E_i$$

$\alpha_0 \rightarrow$  polarizzabilità elettronica per orientamento

- **Polarizzazione complessiva di un mezzo**

$$\vec{P} = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{\sum_i \vec{p}_i}{\tau} = dN \frac{\langle p_z \rangle}{d\tau} = \langle p_z \rangle n, \quad n \rightarrow \text{numero dipoli per unità di volume}$$

- **Potenziale di dielettrico polarizzato**

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \oint \frac{\vec{P} d\vec{s}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{(-\nabla' \vec{P})}{|\vec{r} - \vec{r}'|} d\tau' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \oint \frac{\sigma d\Sigma'}{|\vec{r} - \vec{r}'|} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho d\tau'}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \sigma_p = \vec{P} \cdot \hat{n} \\ \rho_p = -\nabla \cdot \vec{P} \end{cases}$$

- **Relazioni tra campo elettrico, polarizzazione, costante dielettrica**

$$\vec{P} = \epsilon_0 \chi \vec{E}, \quad \chi \rightarrow \text{suscettività dielettrica}$$

$$E_0 = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0}; \quad \sigma_p = \vec{P} \cdot \hat{n} = \epsilon_0 \chi E' \Rightarrow E' = \frac{\sigma_0 - \sigma_p}{\epsilon_0} = \frac{\sigma_0 - \epsilon_0 \chi E'}{\epsilon_0} = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0} - \chi E' \Rightarrow$$

$$E' = \frac{E_0}{1 + \chi} \Rightarrow \epsilon_r = 1 + \chi$$

- **Induzione dielettrica**

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} \Rightarrow \begin{cases} \nabla \cdot \vec{D} = \rho \\ \oint \vec{D} \cdot \hat{n} d\Sigma = q_{libere} \end{cases}$$

- **Discontinuità di D**

$$D_2 - D_1 = \sigma_i$$

- **Campo all'esterno di una sfera uniformemente polarizzata**

$$\vec{D}(r) = \frac{q}{4\pi r^2} \hat{r} \Rightarrow \vec{E}(r) = \frac{\vec{D}(r)}{\epsilon} \Rightarrow \vec{E}(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r} \frac{q}{r^2}$$

- **Equazione di Clausius-Mossotti**

$$\vec{P} = n \langle p \rangle = n\alpha \left( \vec{E} + \frac{\vec{P}}{3\epsilon_0} \right) \Rightarrow \vec{P} = \frac{n\alpha}{1 - \frac{n\alpha}{3\epsilon_0}} \vec{E} = \epsilon_0 \chi \vec{E} \Rightarrow \alpha = \frac{3\epsilon_0 \epsilon_r - 1}{n \epsilon_r + 2}$$

- **Discontinuità del campo elettrico in presenza di dielettrici**

$$\begin{cases} E_{1\parallel} = E_{2\parallel} \\ E_{2\perp} \epsilon_{r2} = E_{1\perp} \epsilon_{r1} \end{cases} \Rightarrow \frac{\tan \vartheta_1}{\tan \vartheta_2} = \frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}}$$

- **Energia elettrostatica nei dielettrici**

$$U_{es} = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{\tau} E^2 d\tau = \frac{1}{2\epsilon_0\epsilon_r} \int_{\tau} D^2 d\tau$$

- **Densità di corrente elettrica**

$$\vec{J} = n q \vec{v}_d \quad \text{ove} \quad \vec{v}_d = -\frac{e\hbar}{mv} \vec{E} \quad \text{è la velocità di deriva}$$

- **Corrente elettrica**

$$I = \int_{\Sigma} \vec{J} \cdot d\vec{\Sigma} \quad [\text{Ampère}]$$

- **Conservazione della carica**

$$\Phi_{\Sigma}(J) = \oint_{\Sigma} \vec{J} \cdot d\vec{\Sigma} = -\frac{dq_{int}}{dt}$$

- **Equazione di continuità**

$$\nabla \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0 \xrightarrow{\text{stazionarietà}} \nabla \cdot \vec{J} = 0$$

- **Legge di Ohm della conduzione elettrica**

$$\vec{J} = \sigma \vec{E} \quad \text{ove} \quad \sigma = \frac{ne^2\hbar}{mv} \quad \text{è la conduttività}; \quad \text{se} \quad \rho = \frac{1}{\sigma} \Rightarrow \vec{E} = \rho \cdot \vec{J} \quad \text{ove} \quad \rho \quad \text{è la resistività}$$

- **Legge di Ohm per i conduttori metallici**

$$V = \frac{\rho h}{\Sigma} I \Rightarrow R = \frac{\rho h}{\Sigma} \text{ resistenza} \Rightarrow V = RI$$

- **Potenza ed effetto Joule**

$$dP = \frac{dW}{dt} = VI \Rightarrow P = RI^2 = \frac{V^2}{R}$$

- **Resistori in serie o in parallelo**

$$\text{serie: } R_{eq} = \sum_i R_i \quad ; \quad \text{parallelo: } \frac{1}{R_{eq}} = \sum_i \frac{1}{R_i}$$

- **Forza elettromotrice**

$$f.e.m. = \mathcal{E} = \int_b^a \vec{E}^* d\vec{s} \quad \text{con } \vec{E}^* \text{ campo elettromotore}$$

- **Legge di Ohm generalizzata**

$$V_A - V_B + \sum_k \mathcal{E}_k = R_T I$$

- **Carica e scarica di circuiti RC**

$$\text{carica: } \begin{cases} q(t) = C\mathcal{E} \left(1 - e^{-\frac{t}{RC}}\right) \\ V_C = \mathcal{E} \left(1 - e^{-\frac{t}{RC}}\right) \end{cases} \quad \text{scarica: } \begin{cases} q(t) = q_0 e^{-\frac{t}{RC}} \end{cases}$$

- **Campo magnetico**

$$[B] = \left[ \frac{N}{C \frac{m}{s}} \right] = \text{Tesla} \rightarrow 1T = 10^4 \text{ Gauss}$$

- **II° legge di Laplace**

$$d\vec{f} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$

- **Forza di Lorentz**

$$\vec{f} = q \vec{v} \times \vec{B}$$

- **Moto di una particella in campo elettro-magnetico**

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) \Rightarrow \begin{cases} \vartheta = \frac{\pi}{2} \rightarrow \text{circonferenza di raggio } r_b = \frac{mv}{qB} \\ \vartheta \text{ qualsiasi} \rightarrow \text{elica con passo } p_b = \frac{2\pi mv \cos \vartheta}{qB} \end{cases}$$

- **Frequenza di ciclotrone**

$$\nu_B = \frac{qB}{2\pi m}$$

- **Momento magnetico di una spira percorsa da corrente**

$$\vec{m} = I \vec{S} = I S \hat{n} \stackrel{tot}{\Rightarrow} \vec{M} = I \vec{S} \times \vec{B}$$

- **Momento magnetico di un disco rotante**

$$\vec{m} = \frac{Q\omega R^2}{4} \hat{n}$$

- **Dipolo magnetico (potenziale vettore e scalare)**

$$\varphi = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m} \cdot \vec{r}}{r^3} \quad ; \quad \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m} \times \vec{r}}{r^3}$$

- **Energia e momento di un dipolo**

$$U_{mec} = -\vec{m} \cdot \vec{B} \quad ; \quad \vec{\tau}_m = \vec{m} \times \vec{B}$$

- **Energia di interazione tra due dipoli magnetici**

$$U_m = \frac{\mu_0}{4\pi r^3} [\vec{m}_1 \cdot \vec{m}_2 - 3(\vec{m}_1 \cdot \hat{r})(\vec{m}_2 \cdot \hat{r})]$$

- **Legge di Biot-Savart**

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{d\vec{l}' \times (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \xrightarrow{\text{int.}} \vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint \frac{d\vec{l}' \times (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} ; \mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7}$$

- **Campo magnetico a distanza  $r$  da un filo percorso da corrente**

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$

- **Campo magnetico di una spira circolare percorsa da corrente (asse  $z$ )**

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I R^2}{2\sqrt{(R^2 + z^2)^3}}$$

- **Potenziale vettore**

$$\vec{B} = \vec{\nabla} \times \frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint \frac{d\vec{l}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|} = \vec{\nabla} \times \vec{A}$$

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{j}(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} d\tau'$$

- **Potenziale scalare ( per punti vicini al dipolo )**

$$\varphi = -\frac{\mu_0 I}{4\pi} \Omega$$

- **Relazioni differenziali per  $B$  ( teorema di Ampère )**

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla \cdot \vec{B} = 0 \Leftrightarrow \int_{\Sigma} \vec{B} \cdot d\vec{\Sigma} = 0 \\ \vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{j} \Leftrightarrow \oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{\text{conc}} \end{array} \right.$$

- **Discontinuità di  $B$**

$$\left\{ \begin{array}{l} B_{\parallel 1} - B_{\parallel 2} = \mu_0 \cdot \vec{j} \\ B_{\perp 1} - B_{\perp 2} = 0 \end{array} \right.$$

- **Solenoido infinito**

$$B_{\text{ext}} = 0 ; B_{\text{int}} = \mu_0 n I$$

- **Approssimazione del potenziale in una spira**

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m} \times \vec{r}}{r^3} ; \varphi = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m} \cdot \vec{r}}{r^3}$$

- **Forza tra due spire percorse da corrente**

$$\vec{F}_{21} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{4\pi} \oint_1 \oint_2 \frac{d\vec{l}_1 d\vec{l}_2}{|\vec{r}_{21}|^3} \vec{r}_{21}$$

- **Forza tra due fili percorsi da corrente**

$$\vec{F} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi r}$$

- **Magnetizzazione**

$$\vec{M} = \frac{d\vec{m}}{d\tau} \Rightarrow \vec{M} = \chi_m \vec{H} = \frac{\chi_m}{\mu_0 \mu_r} \vec{B}$$

- **Suscettività magnetica e magnetismo nella materia-relazione empirica**

$$\text{Definita } \chi_m = \epsilon_r - 1 = \frac{B - B_0}{B_0} \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \text{diamagnetismo} \rightarrow \chi_m < 0 \\ \text{paramagnetismo} \rightarrow \chi_m > 0 \\ \text{ferromagnetismo} \rightarrow \chi_m \gg 0 \end{array} \right.$$

- **Relazioni differenziali per J-Correnti Amperiane**

$$\left\{ \begin{array}{l} \vec{j}_{m\sigma} = \vec{\nabla} \times \vec{M} \rightarrow \text{densità volumetrica di corrente} \\ \vec{j}_{ms} = \vec{M} \times \hat{n} \rightarrow \text{densità superficiale di corrente} \end{array} \right.$$

- **Campo  $H$  e relazioni differenziali**

$$\vec{H} \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\vec{B} - \mu_0 \vec{M}}{\mu_0}$$

$$\begin{cases} \vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J} \\ \oint \vec{H} d\vec{l} = \sum_i I_i \end{cases}$$

- **Discontinuità di H**

$$\begin{cases} \sum_i \mu_i H_i = \sum_k \mu_k H_k & \text{componente perpendicolare} \\ \sum_i H_i = \sum_k H_k & \text{componente parallela} \end{cases}$$

- **Momento magnetico medio**

$$\overline{m}_z = m_0 \left[ \frac{e^y + e^{-y}}{e^y - e^{-y}} - \frac{1}{y} \right] = m_0 L(y) \text{ con } L(y) = \left[ \coth y - \frac{1}{y} \right] \text{ funzione di Langevin}$$

- **Mutua induzione**

$$\Phi_{12} = \frac{I_1 \mu_0}{4\pi} \oint_{\gamma_1} \oint_{\gamma_2} \frac{d\vec{s}_1 d\vec{s}_2}{|\vec{r}_2 - \vec{r}_1|} \stackrel{\text{def}}{=} I_1 M_{12}$$

- **Circuiti RLC**

$$I(t) = \frac{\mathcal{E}_0}{R} \left( 1 - e^{-\frac{tR}{L}} \right)$$

- **Energia di un circuito a induttanza**

$$U = \frac{1}{2} L I^2$$

- **Energia di un insieme di N correnti**

$$U = \sum_{j=1}^N \frac{1}{2} L_j I_j^2 + \sum_{i < j} M_{ij} I_i I_j$$

- **Energia intrinseca del campo magnetico**

$$U = \frac{1}{2\mu_0} \int_{\tau} \vec{B}^2 d\tau$$

- **Leggi di Maxwell per il campo elettromagnetico**

$$\begin{cases} \vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho \\ \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0 \\ \vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \end{cases}$$

- **Legge di Faraday-Neumann**

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi(B)}{dt}$$