| Elettrostatica nel vuoto | | |
|---|--|--|
| Legge di Coulomb | $\vec{F}_{1 \to 2} = \frac{q_1 q_2}{4\pi \epsilon_0 r_{1 \to 2}^2} \vec{U}_{1 \to 2} [N]$ $\vec{F} = q \vec{E}$ | |
| Campo elettrico | $\vec{E}(\vec{r}) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{U}_r \ \left[\frac{N}{C} = \frac{V}{m} \right]$ | |
| Energia elettrostatica | $L_{AB} = -\int_{A}^{B} \vec{F}_{el} \cdot \vec{dl} = -\Delta U_{AB} = U_{A} - U_{B} [J]$ $U(r) = \int_{r}^{\infty} \vec{F}_{el} \cdot \vec{dr} = \frac{Qq}{4\pi\epsilon_{0}r} [J]$ | |
| Potenziale elettrico | $\Delta V \stackrel{	ext{def}}{=} rac{\Delta U_{AB}}{q} = -\int_{A}^{B} \vec{E} \cdot \vec{dl} = V_{B} - V_{A} \left[V = \frac{J}{C} \right] Volt$ $V(r) = -\int_{\infty}^{r} \vec{E} \cdot \vec{dr} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}r} \left[V \right]$ | |
| Teorema di Gauss | $ \Phi(\vec{E}) = \oint\limits_{S \ chiusa} \vec{E} \cdot \vec{dS} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} [Vm] $ | |
| Equazioni di Maxwell per l'elettrostatica | $ abla \cdot E = \frac{\rho}{\epsilon_0} $ $ abla \times E = 0 $ $ \vec{E} = -\vec{\nabla}V $ | |
| Elettro | Elettrostatica nei conduttori | |
| Pressione elettrostatica | $\vec{p} = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0} \vec{U}_n \ [Pa]$ | |
| Campo condensatore cilindrico | $E(r \ge R) = \frac{\sigma R}{\epsilon_0 r}$ | |
| Campo condensatore piano | $E_{sup} = rac{\sigma}{2\epsilon_0} \ E_{int} = rac{\sigma}{\epsilon_0}$ | |
| Carica elettrica | $C \stackrel{\text{\tiny def}}{=} \frac{Q}{ \Delta V } \left[F = \frac{C}{V} \right] Farad$ | |
| Carica condensatore con conduttore | $C_f = \frac{\epsilon_0 \Sigma}{h - x}$ | |
| Elettrostatica nei dielettrici | | |
| Momento di dipolo | $ec{p} \stackrel{	ext{	iny def}}{=\!\!\!=} q ec{d} \ \ [\mathcal{C}m]$ | |
| Energia potenziale del dipolo | $U = -\vec{p} \cdot \vec{E} \ [J]$ | |

| Forza agente sul dipolo | $ec{F}=ec{p}\cdotec{ abla}E$ | |
|--|--|--|
| Campo interno condensatore con dielettrico | $E_{int} = E_0 - \frac{\sigma_P}{\epsilon_0}$ | |
| Relazione densità di polarizzazione e vettore polarizzazione | $\sigma_P = \vec{P} \cdot \vec{n}$ | |
| Permittività dielettrica del materiale | $\epsilon_r = 1 + \chi$ | |
| Vettore polarizzazione | $ec{P}=\epsilon_0\chiec{E}$ | |
| Campo spostamento elettrico | $ec{D} = \epsilon_0 ec{E}_{int} + ec{P}$ | |
| Teorema di Gauss per dielettrici | $\oint\limits_{S\ chiusa} \overrightarrow{D}\cdot\overrightarrow{dS} = Q_{int.libere}$ | |
| Equazioni di Maxwell per dielettrici | $ abla \cdot D = ho_{libere} $ $ abla 	imes D = 0 	ext{ solo per dielettrici omogenei} $ | |
| Polarizzazione non uniforme | $ ho_{polarizzazione} = - ec{	extstyle r} \cdot ec{P} \ ec{P} = rac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} ec{D}$ | |
| Energia elettrostatica | | |
| Per cariche discrete | $U = \frac{1}{2} \sum_{i} \sum_{j} q_{i} V_{j}$ $V_{i}(r) = \frac{q_{i}}{4\pi\epsilon_{0}(r - r_{i})}$ | |
| Per cariche continue | $U = \frac{1}{2} \int \rho(r) V(r) dVol$ | |
| Di un insieme di conduttori | $U = \frac{1}{2} \sum_{i} Q_{i} V_{i}$ | |
| Del condensatore e con dielettrico | $U_{cond} = \frac{C}{2}\Delta V^2 = \frac{Q^2}{2C} = \frac{Q\Delta V}{2}$ $U_{diel} = \frac{U_{cond}}{\epsilon_r}$ | |
| Densità di energia | $u_e = \frac{\epsilon_0}{2} E^2$ $U = \int u_e(r) dVol$ | |

| Elettrodinamica | |
|--|---|
| Forza elettromotrice (f.e.m.) | $\xi = \int_A^B \vec{E} d\vec{l} [V]$ |
| Intensità e densità di corrente | $I = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta q}{\Delta t} = \frac{dq}{dt} [A]$ $I = \int_{S} \vec{J} \cdot d\vec{S} = \vec{J} \cdot \vec{S} [A]$ $\vec{J} = nq\vec{v}_d \left[\frac{A}{m^2}\right]$ |
| 1ª, 2ª e 3ª legge di Ohm | $\Delta V = R \cdot I$ $R = \rho \frac{l}{S} \left[\Omega = \frac{V}{A} \right]$ $P = V \cdot I = R^2 \cdot I$ |
| Resistenze equivalenti | in serie $R_{eq} = \sum R_i$ in parallelo $\frac{1}{R_{eq}} = \sum \frac{1}{R_i}$ |
| Scarica di un condensatore | $\tau = R \cdot C [\Omega \cdot F = s]$ $Q(t) = Q_o \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$ $V(t) = V_o \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$ $I(t) = I_o \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$ |
| Magnetostatica | |
| Forza di Lorentz | $ec{F} = q(ec{E} + ec{v} 	imes ec{B})$ |
| Raggio e periodo del moto circolare se $ec{v} \perp ec{B}$ | $R = \frac{mv}{qB} [m]$ $T = \frac{2\pi m}{qB} [s]$ |
| 1ª formula di Laplace | $d\vec{F} = I \ d\vec{l} 	imes \vec{B}$ |
| 2ª formula di Laplace | $d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} I d\vec{l} \times \frac{\vec{U}_r}{r^2} [T]$ |
| Momento ed energia di dipolo magnetico | $\vec{\tau} = \vec{\mu} \times \vec{B}$ $U = -\vec{\mu} \cdot \vec{B}$ |
| Effetto Hall | $ec{E}_{H} = ec{v} 	imes ec{B} \ V_{H} = rac{IB}{(nq)a}$ |

| Teorema di Ampere | $\oint _{arGamma} ec{B} \cdot dec{l} = \mu_0 I_{concat}$ | |
|--|---|--|
| Campo in un filo | $B(r) = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$ | |
| Campo in un cavo (corrente all'interno) | $B(r > R) = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$ $B(r \le R) = \frac{\mu_0 I r}{2\pi R^2}$ | |
| Campo in un cavo (corrente in superficie) | $B(r > R) = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$ $B(r \le R) = 0$ | |
| Campo in un cavo schermato | $B(r > R_e) = 0$ $B(R_i \le r \le R_e) = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$ $B(r < R_i) = \frac{\mu_0 I r}{2\pi R^2}$ | |
| Campo in un solenoide | $B = \mu_0 In$ | |
| Legge di Faraday | $\xi_{ind} = \frac{-d\Phi_B}{dt} = -L\frac{dI}{dt} \ [V]$ | |
| Induttanza o Coefficiente di autoinduzione | $L = \frac{\Phi_B}{I} [H]$ | |
| Energia magnetostatica | | |
| Energia in un induttore | $U_{mag} = \frac{1}{2}LI^{2}(t)$ indut | |
| Energia magnetostatica in un sistema | $U_i = \frac{1}{2}L_iI_i^2 + \frac{1}{2}\sum_{i\neq j}^N \sum_{j}^N M_{i\rightarrow j}I_iI_j$ $U_{sistema} = \sum_{i\neq j}^N \frac{1}{2}L_iI_i^2 + \frac{1}{2}\sum_{i\neq j}^N \sum_{j}^N M_{i\rightarrow j}I_iI_j$ | |
| Densità di energia magnetica | $u_m = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu_0} \left[\frac{J}{m^3} \right]$ | |
| Pratica: calcolo di $\it U$ | Dato il circuito/componente, usando il teorema di Ampere trovo il campo B (o i campi) Usando il campo, calcolo Φ_B (o i flussi) Usando il flusso, trovo l'induttanza L (o le induttanze e il coefficiente M_{i→j} per ogni coppia) Calcolo l'energia U del sistema (es. per due circuiti, U = ½L₁I₁² + ½L₂I₂² + MI₁I₂) | |

| Equazioni di Maxwell per l'elettrodinamica nel vuoto | |
|--|---|
| 1ª equazione di Maxwell | $\nabla \cdot E = \frac{\rho}{\epsilon_0}$ |
| 2ª equazione di Maxwell | $\nabla \cdot B = 0$ |
| 3ª equazione di Maxwell | $\nabla \times E = -\frac{\partial B}{\partial t}$ |
| 4 ^a equazione di Maxwell | $\nabla \times B = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t}$ |
| Radiazione elettromagnetica | |
| Onda elettromagnetica | $\nabla^2 \vec{E} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = 0$ $\nabla^2 \vec{B} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2} = 0$ |
| Vettore di Poynting | $\vec{S} = \frac{1}{\mu}\vec{E} \times \vec{B}$ |
| Densità di energia elettromagnetica | $u_{em} = \frac{1}{2}\epsilon_0 E^2 + \frac{1}{2}\frac{B^2}{\mu_0} \left[\frac{J}{m^3} \right]$ |