| The proposal problem of the problem | Formulario di fisica 2 v0.1 | • | Le cariche si distribuiscono sempre su | | · Leggi di Kirchhoff | ■ INDUZIONE | Disco di Barlow | · Dens. SUPERFICIALE corrente | orrente |
|--|---------------------------------------|--|---|--|---|--|---|---|------------|
| The continue of the continue | NOME: | | | $W = \int_{\theta_i}^{\theta_f} M \mathrm{d} \theta$ | | · Coefficienti mutua induzione | | | (169) |
| The contraction of the contract | COGNOME: MATRICOLA: | f^B | | | | $\Phi_{2,1}=MI_2$ | | $\mu + \mu_0$ | (102) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | TI ATINGPAA CINOG - | $(A) = -\int_A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r}$ | | $W = pE[\cos(\theta_i) - \cos(\theta_f)]$ | Legge delle maglie | · Flusso generato da 1 attraverso 2 | F.e.m. indotta | $J_1 = \bigvee \times H$ | (163) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | Teorema (divergenza) | | | · Frequenza dipolo oscillante | | $\Phi_1 := NB_1 \Sigma^{\circ} \tag{124}$ | | $ \oint \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = I_{l,c} $ | (104) |
| $\begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | • | <u>S</u> = <u>S</u> | | k=0 | | Corrente in un circuito chiuso | · Energia di B | |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | | | $\nu = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{pE}{I}}$ | ■ MAGNETOSTATICA | · Induttanza Φ autoflusso | | $U_B = \frac{1}{2\mu_0} \int_{\mathbb{R}^3} \mathbf{B}^2 \mathrm{d}\tau$ | (165) |
| $\begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | · Teorema (Stokes) | | | • | | | i cono forza estama il m | $U_B = \frac{1}{2} \int_{-1} \mathbf{j} \cdot \mathbf{A} d\tau$ | (166) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | $\mathcal{L}_{\mathcal{L}}$ JE Equazione di Poisson | | $U = -\mathbf{p} \cdot \mathbf{E}$ | ge di Laplace | | Smorzato Momento francanto | 2 J™³ con N circuiti filiformi | |
| The continuous and another formulation of the continuous and another formulation and another formulation of the continuous and another formulation and anot | · Teorema (Gradiente) | | | | | | пепапле | $U_B = \frac{1}{2} \sum_{i}^{N} I_i \Phi_i$ | (167) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | | | $\mathbf{F} = abla ig(\mathbf{p} \cdot \mathbf{E} ig)$ | | | | $\sum_{i=1}^{n} Z_i$ | , |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | | | · Energia pot. tra due dipoli | | (2 /D . k) | | ■ CIRCUITI RLC | |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | · Flusso di un campo | $\mathbf{E} = \frac{q}{\sqrt{q}} \mathbf{u}_r$ | | | | _ | $\tau = \frac{2mR}{B^2 r^2}$ | · Impedenza La somma delle impedenze in | serie |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | | | | Seconda legge di Laplace | · Fem autoindotta | ■ DIPOLO MAGNETICO | parallelo segue le regole dei resistori | tori |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | · Equazioni di Maxwell | $V = \frac{x}{4\pi\varepsilon_0 r}$ | | | | | · Momento di dipolo | $Z = R + i \left(\omega L + \frac{1}{\omega G} \right)$ | (168) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | Nel vuoto: | | $C \equiv \frac{\ln R}{r}$ | 3p1p2 | · B di corpi notevoli (ATTENZIONE: | | | | |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | $\mathbf{E}(r) = \begin{cases} \frac{\sqrt{e^{r}}}{4\pi\varepsilon_{0}R^{3}} = \frac{2r}{\varepsilon_{0}} & \text{se } r < R \\ \frac{r}{4\pi\varepsilon_{0}R^{3}} & \text{se } r \ge R \end{cases}$ | | | viene indicata la direzione, il verso dipen- | · Fem indotta | | $ Z = \sqrt{R^2 + \left(\omega L + \frac{1}{\omega G}\right)^2}$ | (169) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | $\begin{pmatrix} 4\pi\varepsilon_0\kappa^2 \\ \rho(3R^2-r^2) \end{pmatrix}$ | $C_{ea} = \left(\sum_{i=1}^{n} \frac{1}{z^{i}}\right)^{-1}$ | | de dana contente 1) Asse di una spira | | | . BLC serie in DC smorzato | |
| 10 10 10 10 10 10 10 10 | | $V(r) = \begin{cases} \frac{660}{\sqrt{2}} & \text{se r} < R \\ \frac{Q}{\sqrt{2}} & \text{se r} \ge R \end{cases}$ | | | | . Comonto indotta | | Equazione differenziale | |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | | | In parallelo | | | 5 | · Campo magnetico B generato | $I''(t) + 2\gamma I'(t) + \omega_0 I(t) = 0$ | (170) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | <u>#</u> 0 | $\mathbf{E}(r) = \begin{cases} 0 \\ 0 \end{cases}$ | | | | | | $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{\pi}}$ $\gamma = \frac{R}{2\pi}$ | |
| (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot \frac{1}{1 \cdot 1 \cdot 1} = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot \frac{1}{1 \cdot 1 \cdot 1} = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot \frac{1}{1 \cdot 1} = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 \cdot 1 \cdot 1 = 0$ (1) $1 \cdot 1 = 0$ (1) | | $E(I) = \begin{pmatrix} Q \\ 4\pi\epsilon_0 R^2 \end{pmatrix}$ | | | 28 | | · Momento torcente | $\omega = \sqrt{LC} \qquad 2L$ $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} \qquad \tau = -1$ | |
| 1.1 $\frac{11}{12}$ $\frac{11}{$ | | $V(r) = \begin{cases} \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 R} & \text{se } r < R \end{cases}$ | | dτ · Dielettrici lineari | ra | | | 174 | |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | D.C. | $\frac{\sqrt{4\pi\varepsilon_0 r}}{4\pi\varepsilon_0 r} \text{se } r \ge R$ | | $\mathbf{P} = \varepsilon_0 \chi_E \mathbf{E}_k = \varepsilon_0 (k-1) \mathbf{E}_k$ | $\frac{2+a^2}{2+a^2}$ u ϕ | | | $I(t) = I_0 e^{-\gamma t} \sin(\omega t + \varphi)$ | (171) |
| $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ | 14 | Figure 7 ratio in the following λ | | . Done sunomfeisle di a noloniare | leale | Interna | | Smorz. FORTE $\gamma^2 > \omega_0^2$ | |
| | | $\mathbf{E}(r) = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0 r} \mathbf{u}_r$ | | . Dens. supernolate on q potarizza $k-1$ | | | | $I(t) = e^{-\gamma t} (Ae^{\omega} + Be^{-\omega})$ | (172) |
| (13) Fig. 2. (7) and a contract minimal of the contract of a position of a contract of a position of a contract o | Nei mezzi: | | | $\sigma_p = \mathbf{P} \cdot \mathbf{u}_n = {k} - \sigma_l \tag{84}$ | | - | · Energia del dipolo | Smorz. CRITICO $\gamma^2 = \omega_0^2$ | |
| 11 $\frac{1}{2} - \frac{1}{2} - \frac{1}{2}$ | | $2\pi arepsilon = \left(egin{array}{c} r \end{array} ight)$ Piano Σ infinito con carica uniforme | | · Dens. volumetrica di q polarizza | | In un circuito (conta una volta ogni induttanza ed una ogni coppia) | | $I(t) = e^{-\gamma t} (A + Bt)$ | (173) |
| [15] $(1)^2 = \frac{1}{25}(x^2 - x^2)$ [15] Satisfactorises (iii) $(1)^2 = \frac{1}{25}(x^2 - x^2)$ [15] Satisfacto | | $\mathbf{F} \equiv \frac{\sigma}{m} \mathbf{n}$ | | | xy, con | $\frac{1}{N}$ $\frac{N}{N}$ \frac{N} | · Energia pot. tra due dipoli | A, B e φ si ricavano impost | ando le |
| Expression of the control of the | | $2\varepsilon_0^{-n}$ | | · Spostamento elettrico | | | | condizioni iniziali | |
| 1. A Able to contain uniformic fall way) Contains the contains Contains the contains Contains the contains C | | $V(x) = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}(x - x_0)$ | 13) | $\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E}_k + \mathbf{P} = \varepsilon_0 k \mathbf{E}_k = \varepsilon_0 \mathbf{E}_0$ | | (133) | Bè il campo magnetico generato dall'al- | · RLC serie in AC forzato Forzante | |
| 17 17 17 17 17 17 17 17 | | | | • | · Effetto Hall b spessore sonda, b // B, b \perp I, n car/vol | · Legge di Felici | tro dipolo | $\varepsilon(t) = \varepsilon_0 \cos(\Omega t + \Phi)$ | (174) |
| (8) Decoursion elementarie (8) Decoursion elementarie (8) $E_{-2} \frac{\lambda R}{2 \sqrt{3} - 5} = \frac{\lambda R}{2 \sqrt{3}}$ (4) Translating of materials (9) Decoursion elementarie (8) Decoursion elementa | . Discontinuità dei campi Generali | | • | . Lavoro del generatore $W=\int^{t_2}W d\omega(t)=g U_z$ | $V_H = \frac{IB}{n a b} \tag{112}$ | | Forza eta mpon $\mathbf{F}(\mathbf{r})=rac{3\mu_0}{4\pi r^4}ig[(\mathbf{m_1}\cdot\mathbf{u_r})\mathbf{m_2}+(\mathbf{m_2}\cdot\mathbf{u_r})\mathbf{m_1}+$ | Equazione differenziale | , |
| (8) The carbon distribution of the carbon distr | | $V(x) = \lambda R$ | | $Vgen = \int_{t_1} V \mathrm{d}q(t) = 20 \mathrm{E}$ | · Forza di Amnere | Od a: 1d office. | | $I''(t) + 9 \sim I'(t) + c_{11} I(t) = \frac{\Omega \varepsilon_0}{1} \sin(\Omega t + \Delta t)$ | (O++ \Phi) |
| | | $2\varepsilon_0\sqrt{x^2+R^2}$ Disco carico uniformemente | | . Densità di corrente Nqv | Corr. equiversa = for. attrattiva | L si oppone alle variazioni di I smorzan- | 1 | | (175) |
| (2) $V(x) = \frac{2a_0}{2a_0} \left(\sqrt{1 + \frac{a_0}{2a_0}} \right)^2 \left($ | | $\mathbf{E}(\omega) = \sigma \left(1 1 \right)$. | | | | | ■ MAGNETISMO | Soluzione | |
| [22] $V(z) = \frac{c}{2c_0} = \frac{c}{2c_0} = \frac{c}{2c_0}$ (33) $V(z) = \frac{c}{4c_0} = \frac{c}{$ | | $L(x) = 2\varepsilon_0 \left(1 - \sqrt{1 + \frac{R^2}{x^2}}\right)^{4x}$ | | · Intensità di corrente $\mathrm{d} a(t)$ f | ttore A | | · Campo magnetico nella materia | $I(t) = I_0(\Omega) \cos(\Omega t)$ | (176) |
| | | $V(x) = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}(x - \sqrt{x^2 + R^2})$ | | $I = \frac{1}{dt} = \int_{\Sigma} \mathbf{J} \cdot d\Sigma$ | , | Quando il circuito viene aperto | | Corrente massima | |
| (23) $V(x) = \frac{g}{4g_0} \frac{R^2}{3}$ (48) $\frac{F}{2} - \frac{Q^2}{2g_0} = \frac{Q^2}{2g_0}$ (88) $\frac{F}{2} - \frac{Q^2}{2g_0} = \frac{Q^2}{2g_0}$ (89) $\frac{F}{2} - \frac{Q^2}{2g_0} = \frac{Q^2}{2g_0}$ (91) $\frac{F}{2} - \frac{Q^2}{2g_0} = \frac{Q^2}{2g_0}$ (92) $\frac{F}{2} - \frac{Q^2}{2g_0} = \frac{Q^2}{2g_0}$ (93) $\frac{F}{2} - \frac{Q^2}{2g_0} = \frac{Q^2}{2g_0}$ (94) $\frac{A^2}{4} + \sqrt{\psi}$ (115) $\frac{A^2}{4g_0} + \sqrt{\psi}$ (115) $\frac{A^2}{4g_0} + \sqrt{\psi}$ (117) $\frac{A^2}{4g_0} + \sqrt{\psi}$ (118) $\frac{A^2}{4g_0} + \sqrt{\psi}$ (119) $\frac{A^2}{4g_0} + \sqrt{\psi}$ (119) $\frac{A^2}{4g_0} + \sqrt{\psi}$ (119) $\frac{A^2}{2g_0} + \sqrt{\psi}$ (119) \frac | Inearita | Disco carico uniformemente | | i Ohm | $\int \frac{\mathbf{j(r_2)}}{r_{2,1}} \mathrm{d}\tau_2$ | | | $I_0(\Omega) = \frac{\varepsilon_0}{ Z } = \frac{\varepsilon_0}{\sqrt{R^2 + (\Omega L + \frac{1}{2})^2}}$ | (177) |
| $ \begin{array}{c c c c c c c c c c c c c c c c c c c $ | | $\mathbf{E}(x) = \frac{\sigma}{2} \frac{R^2}{s} \mathbf{u}_x$ | | V = KI | | · Circuiti con barra mobile (b lunghez- | . Campo magnetizzazione M | V | |
| (25) $V(x) = \frac{1}{4.0} \frac{L}{4.0}$ (49) Momento difficient carried carried carried dispole (37) $V(x) = \frac{1}{4.0} \frac{L}{4.0}$ (37) $V(x) = \frac{1}{4.0} \frac{L}{4.0}$ (49) Perturbation carried carri | | $2\varepsilon_0 x^2$ | | | | za barra) F.e.m. indotta | | $L\Omega - \frac{1}{3C}$ | (140) |
| Care discretification uniformement earlies of the page of the pag | | $V(x) = \frac{o}{4\varepsilon_0} \frac{n}{x}$ | <u> </u> | | | $\varepsilon(t) = -Bbv(t) \tag{137}$ | | $\tan \Phi(M) = \frac{R}{R}$ | (1/8) |
| | Rifrazione linee di B $\frac{1}{1}$ | Guscio cilindrico uniformemente cari | | σ . Potenza conduttore ohmico | | Corrente in un circuito chiuso | $(\chi_m + 1)\mu_0$. Campo magnetizzante H | NOTA: Lo stasamento di I rispetto a ε e $-\Phi$ | tto a ε e |
| $ \begin{array}{c c c c c c c c c c c c c c c c c c c $ | | $\mathbf{E}(r) = \begin{cases} 0 & \text{se } r < R \\ \frac{Q}{2\pi\varepsilon_0 h r} & \text{se } r \ge R \end{cases}$ | | $P = VI = RI^2 = \frac{V^2}{D}$ | · Moto ciclotrone | | | Kisonanza 1 | 3 |
| $ \begin{array}{c c c c c c c c c c c c c c c c c c c $ | ■ ELETTROSTATICA | se r < R | | $dP = \mathbf{J}(\mathbf{r}) \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}) d\tau$ | | erred el evenoum red | | $Im(Z) = 0 \rightarrow \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ | (179) |
| (25) Comportry or (26) - Identification equilibrio E = $\frac{qd(2\cos(\theta) \mathbf{u}_{\mathbf{u}} + \sin(\theta) \mathbf{u}_{\theta})}{4\pi\varepsilon r^{3}}$ (71) $R_{eq} = \sum_{i=1}^{n} R_{i}$ (96) $T = \frac{2\pi n}{qB}$ (120) All'interno Conduttori in equilibrio All'interno (26) - Identification equilibrio E = 0 Conduttori in equilibrio T = $\frac{2\pi n}{qB}$ (121) $R_{eq} = \sum_{i=1}^{n} R_{i}$ (122) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (123) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (124) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (125) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (126) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (127) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (128) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (129) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (120) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (121) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (122) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (123) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (124) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (125) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (126) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (127) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (128) $R_{eq} = \left(\frac{n}{i+1} R_{i}\right)^{-1}$ (129) $R_{eq} = \left($ | · Forza di Coulomb | $\frac{2}{\epsilon_0 h} \ln\left(\frac{r}{R}\right)$ se $r \ge R$ | | | | | · Dens. LINEARE di corrente sulla SUPERFICIE | · Effetto Joule | |
| . Conduttori in equilibrio E = $\frac{qd(2\cos(\theta)\mathbf{u}_r + \sin(\theta)\mathbf{u}_\theta)}{4\pi \varepsilon r^3}$ (71) All'interno All'interno All'interno (26) - il campo è nullo (27) - il campo è nullo (28) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (21) - il potenziale è costante (22) - il potenziale è costante (27) - il potenziale è costante (28) - il potenziale è costante (27) - il campo è nullo (28) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (21) - il campo è nullo (22) - il campo è nullo (23) - il campo è nullo (24) - il campo è nullo (25) - il campo è nullo (26) - il campo è nullo (27) - il campo è nullo (28) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (21) - il campo è nullo (21) - il campo è nullo (22) - il campo è nullo (24) - il campo è nullo (25) - il campo è nullo (26) - il campo è nullo (27) - il campo è nullo (28) - il potenziale è costante (29) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (21) - il campo è nullo (21) - il campo è nullo (22) - il campo è nullo (23) - il campo è nullo (24) - il potenziale è costante (27) - il campo è nullo (28) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (21) - il campo è nullo (22) - il campo è nullo (23) - il campo è nullo (24) - il campo è nullo (27) - il campo è nullo (28) - il campo è nullo (29) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (20) - il campo è nullo (21) - il campo è nullo (22) - il campo è nullo (23) - il campo è nullo (24) - il campo è nullo (25) - il campo è nullo (26) - il campo è nullo (27) - il campo è nullo (28) - | | • | · Campo elettrico E generato | | | | $\mathbf{K_m} = \mathbf{M} \times \mathbf{u}_r \tag{159}$ | $\langle P_R \rangle = \frac{V_0}{2R}$ | (180) |
| (26) — il campo è nullo (27) — Momento torcente (28) — il campo è nullo (29) | Definizione campo elettrico | · Conduttori in equilibrio | $\mathbf{E} = \frac{qd\left(2\cos\left(\theta\right)\mathbf{u}_r + \sin\left(\theta\right)\mathbf{u}_\theta\right)}{4\pi\varepsilon r^3}$ | $K_{eq} = \sum_{i=1}^{r} K_i$ | flessione elica (n 2 dimen | Forza magnetica sulla barra | $\mathbf{K_m} = K_m \mathbf{u}_\phi$ | · Potenza media totale | |
| (20) E = 0 (52) M = $\mathbf{a} \times q\mathbf{E}(x, y, z)$ (72) $R_{eq} = \begin{pmatrix} \sum_{i=1}^{n} I \\ \sum_{i=1}^{n} R_i \end{pmatrix}$ (97) Passo elica becostarial e costante \mathbf{A} and \mathbf{A} | | | · Momento torcente | In parallelo $\prime n \rightarrow 1 - 1$ | | | | $\langle P \rangle = \frac{V_0 I_0}{\sigma} \cos(\phi)$ | (181) |
| - il potenziale è costante (27) $\Delta V = 0$ (53) $\mathbf{M} = \mathbf{p} \times \mathbf{E}$ (73) $\Delta V = V_0 - r_i I$ (98) $A = \frac{2\pi R}{\tan(\theta)}$ (122) e l'écesaria una F esterna; autriment I | | | | $R_{eq} = \left(\sum_{i=1}^{n} \frac{1}{R_i}\right)$ | | ATTENZIONE: per tenere v costante | | . V e I efficace | |
| (27) $\Delta V = 0$ (53) $\mathbf{M} = \mathbf{p} \times \mathbf{E}$ (73) $\Delta V = V_0 - r_i I$ (98) $\tan(\theta)$ esponenzialmente $\phi \cdot \mathbf{M} \cdot d\mathbf{l} = I_{m,c}$ | En. potenziale due cariche | il potenziale è costante | Se E uniforme | | | e necessaria una F esterna; altrimenti essa è opposta a v e il moto è smorzato | | $\sqrt{2}_{1}$ | (100) |
| | | $\Delta V = 0$ | $\mathbf{M} = \mathbf{p} \times \mathbf{E}$ | $(73) 	 \Delta V = V_0 - r_i I 	 (98)$ | | емронендляниение | $\oint \mathbf{M} \cdot d\mathbf{l} = I_{m,c} \tag{161}$ | | (102) |

| (237) | | (238) | (000) | (239) | | (240) | (241) | angolare | ngoraro | (242) | | (949) | (c47) | | (244) | | (245) | | (246) | (247) | | (248) | (249) | interfe- | lei due | $\frac{1}{2}$ | (250) | | (251) | | (252) | | (253) | | (254) | (271) | (272) | , | (273) | (274) | | $\frac{x}{-}$ (275) |
|--|--|--|--|---|---|---|--|---|--|--|---|---|--|--|---|---|---|---|--|--|--|------------------------------------|--|--|---|--|--|---|--|--|---|--|--|---------------------------------------|--|--|---|---|---|---|---|---|
| $I_{MAX} = N^2 I_0$ Massimi secondari | $m \in \mathbb{Z} - \{kN, kN - 1 \text{ con } k \in \mathbb{Z}\}$ | $\delta = \frac{2m+1}{2N} \pi \to \sin \theta = \frac{2m+1}{2N} \frac{\lambda}{d}$ | In I | $I_{SEC} = \frac{1}{\left(\sin\frac{\pi d \sin\theta}{\lambda}\right)^2}$ | Minimi $m \in \mathbb{Z} - \{kN\}$ | $\delta = \frac{2m}{N}\pi \to \sin\theta = \frac{m\lambda}{Nd}$ | $I_{MTN} = 0$ | e angolare (distanza | tra min. e max. adiacente) | $\Delta\theta \approx \frac{1}{1-\lambda}$ | $N d \cos \theta$ Potere risolutore | $\delta\lambda_{-1}$ | $\frac{\lambda}{\lambda} = \frac{Nn}{Nn}$ | · Diffrazione Intensità | $I(\theta) = I_0 \left(\frac{\sin\left(\frac{\pi a \sin \theta}{\lambda}\right)}{\frac{\pi a \sin \theta}{\pi a \sin \theta}} \right)^2$ | Massimo pincipale in $\theta = 0$ | $I_{MAX} = I_0$ | Massimi secondari $m \in \mathbb{Z} - \{-1, 0\}$. $2m + 1 \lambda$ | $\sin \theta = \frac{2}{a} - \frac{1}{a}$ | $I_{SEC} = \frac{I_0}{\left(\frac{\pi(2m+1)}{2}\right)^2}$ | Minimi $m \in \mathbb{Z} - \{0\}$ | $\sin \theta = \frac{m\lambda}{a}$ | $I_{MIN} = 0$ | • Reticolo di diffrazione Sovrapposizione di diffrazione e interfe- | renza, l'intensità è il prodotto d effetti | $I(\theta) = I_0 \left(\frac{\sin(\frac{\pi a \sin \theta}{\lambda})}{\sin(\frac{\lambda \pi d \sin \theta}{\lambda})} \right)^2$ | $\frac{\lambda}{\lambda}$ Sin($\frac{\lambda}{\lambda}$) | Dispersione | $D = \frac{\mathrm{d}\theta}{\mathrm{d}\lambda} = \frac{m}{d\cos\theta_m}$ | Fattore molt. di inclinazione | $f(\theta) = \frac{1 + \cos \theta}{2}$ | · Filtro polarizzatore Luce NON polarizzata | $I = \frac{I_0}{2}$ | Luce polarizzata (Legge di Malus) | $I = I_0 \cos^2(\theta)$ | $\int \frac{1}{(x^2 + r^2)^{3/2}} \mathrm{d}x = \frac{x}{r^2 \sqrt{r^2 + x^2}}$ | $\int \frac{x}{-x} dx = \sqrt{r^2 + x^2}$ | $\int \sqrt{x^2 + r^2}$ | $\int \frac{x}{(x^2 + r^2)^{3/2}} \mathrm{d}x = -\frac{1}{\sqrt{r^2 + x^2}}$ | $\int \frac{1}{\cos x} dx = \log \left(\frac{1 + \sin x}{\cos x} \right)$ | | $\int \sin^3 ax dx = -\frac{3a\cos ax}{4a} + \frac{\cos 3ax}{12}$ |
| ZIO- | | | (220) | | (221) | | (222) | | (223) | | (224) | | (225) | | (226) | (227) | , | | (228) | | (229) | | $n \in \mathbb{Z}$ | (250) tile | | (231) | (232) | | (233) | | (234) | | (235) | | (236) | | (267) | | (268) | | (269) | (270) |
| ■ INTERFERENZA e DIFFRAZIO- | NE · Interferenza generica | onda risultante | $f(\mathbf{r},t) = Ae^{i(kr_1-\omega t + \alpha)}$ | Ampiezza | $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \delta}$ | Diff. cammino ottico | $\delta = \alpha_2 - \alpha_1 = \left(\Phi_2 - \Phi_1 + k(r_2 - r_1)\right)$ | Intensità | $I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \delta$ | Fase risultante α | $\tan \alpha = \frac{A_1 \sin \alpha_1 + A_2 \sin \alpha_2}{A_2 \cos \alpha_2 + A_2 \cos \alpha_2}$ | $A_1 \cos \alpha_1 + A_2 \cos \alpha_2$ Massimi | $\delta = 2n\pi$ | Minimi | $\delta = (2n+1)\pi$ | . Condizione di Fraunhofer $\theta = \frac{\Delta y}{2}$ | L L grande tale che tan $\theta \approx \theta$ | · Interferenza in fase Diff. cammino ottico | $\delta = k(r_2 - r_1) = \frac{2\pi}{\lambda} d\sin\theta$ | Costruttiva | $r_2 - r_1 = n\lambda \to \sin\theta = n\frac{\lambda}{d} n \in \mathbb{Z}$ | Distruttiva | $r_2 - r_1 = \frac{2n+1}{2}\lambda \to \sin\theta = \frac{2n+1}{2}\frac{\lambda}{d}$ | · Interf. riflessione su lastra sott | (n indice rifr., t spessore lastra) Diff. cammino ottico | $\delta = \frac{2\pi}{\lambda} \frac{2nt}{\cos \theta_t}$ | Massimi $m \in \mathbb{N}$ $t = \frac{2m+1}{\lambda} \lambda \cos \theta,$ | $4n$ Minimi $m \in \mathbb{N}$ | $t = \frac{m}{2n}\lambda\cos\theta_t$ | · Interferenza N fenditure Diff. cammino ottico | $\delta = \frac{2\pi}{\lambda} d\sin\theta$ | Intensità | $I(\theta) = I_0 \left(\frac{\sin(N\frac{\delta}{2})}{\sin\frac{\delta}{2}} \right)^{\omega}$ | Massimi principali $m \in \mathbb{Z}$ | $\delta = 2m\pi \to \sin\theta = \frac{m\lambda}{d}$ | · Attrito viscoso Equazione differenziale | $v' + \frac{v}{\tau} = K$ | Soluzione | $v(t) = k\tau(1 - e^{-\frac{t}{\tau}})$ | ■ ANALISI MATEMATICA · Integrali ricorrenti | $\int \frac{1}{x^2 + r^2} dx = \frac{1}{r} \arctan \frac{x}{r}$ | $\int \frac{1}{\sqrt{x^2 + r^2}} dx = \ln \sqrt{x^2 + r^2} + x$ |
| l | (200) | | (201) | | (202) | | (203) | , | (204) | | (205) | | (206) | (207) | | (208) | = 1) | (209) | | (210) | (211) | (919) | (212) | non oss | (213) | (214) | (215) | | (216) | | (217) | | (218) | | (219) | (961) | (707) | (262) | (263) | (264) | (265) | (266) |
| · Coefficienti di Fresnel Definizione | $r = \frac{E_r}{E_s} \qquad R = \frac{P_r}{P_s} = \frac{I_r}{I_s}$ | | $t = \frac{E_t}{E_i} \qquad T = \frac{P_t}{P_i} = \frac{I_t}{I_i}$ | E. | $r_{-} = \frac{\sin(\theta_t - \theta_i)}{\sin(\theta_t - \theta_i)}$ | $\sin(\theta_t + \theta_i)$ | $r_{\pi} = \frac{\tan(\theta_t - \theta_i)}{2}$ | $\tan(\theta_t + \theta_i)$ | $R_{\sigma} = r_{\sigma}^2 \qquad R_{\pi} = r_{\pi}^2$ | Raggio TRASMESSO polarizzato | $t_{\sigma} = \frac{2n_i \cos \theta_i}{n_i \cos \theta_i + n_i \cos \theta_i}$ | $n_i \cos \theta_i + n_t \cos \theta_t$ | $t_p i = \frac{2n_i \cos \theta_i}{n_i \cos \theta_t + n_t \cos \theta_i}$ | $T_{\sigma} = 1 - R_{\sigma} \qquad T_{\pi} = 1 - R_{\pi}$ | izza | $R = \frac{1}{2}(R_{\sigma} + R_{\pi}) \qquad T = \frac{1}{2}(T_{\sigma} + T_{\pi})$ | Incidenza normale ($\cos \theta_i ? \cos \theta_t =$ | $r = \frac{n_i - n_t}{n_1 + n_2}$ | 2 \ | $R = \left(\frac{n_i - n_t}{n_i + n_t}\right)$ | $t = \frac{2n_i}{n_i + n_t}$ | $T - \frac{4n_in_t}{}$ | $a = (n_i + n_t)^2$ A result of B December (i) morning with | Angolo di Drewster (u raggio rinesso non ha polar. parallela) | $\theta_i + \theta_t = \frac{\pi}{2} \to \theta_B = \theta_i = \arctan \frac{n_t}{n_i}$ | $R = \frac{1}{2}\cos^2(2\theta_i)$ | T = 1 - R | · Pressione di radiazione Superficie ASSORBENTE | $p = rac{I_i}{v}$ | Superficie RIFLETTENTE | $p = \frac{I_i + I_t + I_r}{v}$ | · Rapporto di polarizzazione | $\beta_R = \frac{P_R^{\sigma} - P_R^{\pi}}{P_{\sigma}^{\sigma} + P_{\pi}^{\pi}}$ | $P_{\mu}^{\sigma} - P_{\pi}$ | $\beta_T = \frac{T - T_T}{P_T^{\sigma} + P_T^{\pi}}$ | · Lavoro | Moto circolare unif. accelerato | $v = \omega r$ | $a = \frac{v^2}{r} = \omega^2 r$ | $\theta(t) = \theta(0) + \omega(0)t + \frac{1}{2}\alpha t^2$. Moto armonico | Equazione differenziale $x'' + \omega^2 x = 0$ | Soluzione $x(t) = A\sin(\omega t + \varphi)$ |
| | | | (183) | (184) | | | | (185) | | | (186) | | (187) | di Σ | | (188) | | (189) | | (190) | (191) | | (192) | | (193) | | (194) | (195) | | (196) | (197) | | (198) | | (199) | | (255) | (256) | (257) | (258) | | (260) |
| ■ CAMPO EM e OTTICA | Campi in un'onda EM | (Nel vuoto $v = c$) | $E(x,t) = E_0 \cos(kx - \omega t)$ | $B(x,t) = \frac{E_0}{v}\cos(kx - \omega t)$ | $\omega = kv k = \frac{2\pi}{r} \lambda = \frac{v}{r}$ | ν | · Vettore di Poynting | $\mathbf{S} = \frac{1}{\mathbf{E} \times \mathbf{B}}$ | μ_0 | · Intensità media onda | $I = \langle S \rangle = \langle E^2 \varepsilon v \rangle$ | · Potenza | $P = I\Sigma$ | L'intensità varia in base alla scelta di | · Equazioni di continuità Teorema di Poynting | $\nabla \cdot \mathbf{S} + \mathbf{E} \cdot \mathbf{j} + \frac{\partial u}{\partial t} = 0$ | Conservazione della carica | $\nabla \cdot \mathbf{j} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$ | · Densità di en. campo EM | $u_{EM} = \frac{1}{2} (\mathbf{E} \cdot \mathbf{D} + \mathbf{B} \cdot \mathbf{H})$ | $U_{EM} = \int_{\mathbb{R}^3} u_{EM} \mathrm{d} 	au$ | · Densità di quantità di moto | ∞ ∞ ⊴ | . Effetto Doppler | $\nu' = \nu \frac{v - v_{oss}}{v - v_{sorg}}$ | Oscillazione del dipolo | $I(r,\theta) = \frac{I_0}{r^2} \sin^2(\theta)$ | $P = \int \int I(r,\theta) dr d\theta = \frac{8}{3}\pi I_0$ | Velocità dell'onda | $v^2 = \frac{1}{k_e \varepsilon_0 k_m \mu_0}$ | $c^2 = \frac{1}{\varepsilon_{o.0.0}}$ | oreo · Indice di rifrazione | $n = \frac{c}{v} = \sqrt{k_e k_m}$ | · Legge di Snell-Cartesio | $n_1\sin\theta_1=n_2\sin\theta_2$ | ■ UNITÀ DI MISURA Wh c m²ka | $H = \frac{1}{A} = Tm^2 = \frac{10^{-13}}{A^2 s^2}$ $V = V^2 = \frac{10^{-13}}{10^{-13}}$ | $\Omega = \frac{V}{A} = \frac{V}{W} = \frac{m \log y}{A^2 s^3}$ | $T = \frac{N}{Am} = \frac{kg}{As^2}$ | $V = \frac{J}{C} = \frac{W}{A} = \frac{m \log 3}{8^3 A}$ $F = \frac{C}{V} = \frac{C^2}{V} = \frac{A^2 s^4}{m \log 4 s}$ | FISICA 1 | . Momento torcente $M = \mathbf{r} \times \mathbf{F} = I \alpha$ |

| · Differenziale di primo ordine | ne Soluzioni | oni | - | Identità vettoriali | | · Identità geometriche | |
|---|--|--|---|--|---|---|---------|
| Colma generale | | 0 | | $\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) = 0$ | (282) | $\sin(\alpha \pm \beta) = \sin \alpha \cos \beta \pm \cos \alpha \sin \beta$ (288) | 3 (288) |
| y(t) + a(t)y(t) = b(t) | (2/0) $y(t) =$ | $y(t) = c_1 e^{\lambda_1 t} + c_2 e^{\lambda_2 t}$ | (279) | $\nabla \times (\nabla f) = 0$ | (283) | | |
| Soluzione $a(t) = c^{-A(t)}(c+\int b(t)e^{A(t)}dt)$ | Se $\Delta = 0$ | 0 = | | $\nabla \cdot (f\mathbf{A} = f\nabla \cdot \mathbf{A} + \mathbf{A} \cdot \nabla f$ | | $\cos(\alpha \pm \beta) = \cos\alpha \cos\beta \mp \sin\alpha \sin\beta (289)$ | β (289) |
| g(t) = c Differentiale di secondo ordine omo- | | $y(t) = c_1 e^{\lambda_1 t} + t c_2 e^{\lambda_2 t}$ | (280) | $\nabla(\mathbf{A}\cdot\mathbf{B}) = \mathbf{B}\cdot(\nabla\times\mathbf{A}) - \mathbf{A}\cdot(\nabla\times\mathbf{B})$ | $\mathbf{A} \cdot (\nabla \times \mathbf{B})$ | $\cos\frac{\alpha}{2} = \pm \sqrt{\frac{1 + \cos\alpha}{2}}$ | (290) |
| geneo | Se $\Delta < 0$ | 0 > | | | (285) | | |
| Forma generale $y'' + ay' + by = 0$ $a, b \in \mathbb{R}$ | (278) $y(t) =$ | $y(t) = c_1 e^{\alpha t} \cos(\beta t) + c_2 e^{\alpha t} \sin(\beta t) (281)$ | | $\nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) = \nabla (\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A}$ | (286) | $\sin\frac{\alpha}{2} = \pm\sqrt{\frac{1-\cos\alpha}{2}}$ | (291) |
| $\lambda_{1,2} \in \mathbb{C}$ sono le soluzioni dell'equazione associata | | $con \alpha = Re(\lambda) e \beta = Im(\lambda)$ | | $\mathbf{A} \times (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = \mathbf{B}(\mathbf{A} \cdot \mathbf{C}) - \mathbf{C}(\mathbf{A} \cdot \mathbf{B})$ | (287) | $\tan \frac{\alpha}{2} = \frac{1 - \cos \alpha}{\sin \alpha} = \frac{\sin \alpha}{1 + \cos \alpha}$ | (292) |
| | | Cartesiane | S | Sferiche | Cilindriche | | |
| | Gradiente $(\nabla f =)$ | $\frac{\partial f}{\partial x} \mathbf{x} + \frac{\partial f}{\partial y} \mathbf{y} + \frac{\partial f}{\partial z} \mathbf{z}$ | $\frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r}$ | $\frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial f}{\partial \phi} \phi$ | $\frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \theta + \frac{\partial f}{\partial z} \mathbf{z}$ | s | |
| | Divergenza $(\nabla \cdot \mathbf{F} =)$ | $\frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$ | $\frac{1}{r^2} \frac{\partial r^2 F_r}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \theta}$ | $\frac{1}{r^2}\frac{\partial r^2F_r}{\partial r} + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial F_\theta \sin\theta}{\partial \theta} + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{\partial F_\phi}{\partial \phi}$ | $\frac{1}{r}\frac{\partial F_r}{\partial r} + \frac{1}{r}\frac{\partial F_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$ | $\frac{F_z}{\partial z}$ | |
| | | $\left(\begin{array}{c} \frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \end{array}\right)$ | $\left(\frac{1}{r\sin\theta}\left(\frac{\partial_{\lambda}}{\partial \theta}\right)\right)$ | $\frac{1}{r\sin\theta} \left(\frac{\partial F_{\phi} \sin\theta}{\partial \theta} - \frac{\partial F_{\theta}}{\partial \phi} \right)$ | $\left(\begin{array}{c} \left(\frac{1}{r}\frac{\partial F_z}{\partial \phi} - \frac{\partial F_\phi}{\partial z}\right) \end{array}\right)$ | | |
| | Rotore $(\nabla \times \mathbf{F} =)$ | $\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x}$ | $\frac{1}{r} \left(\frac{1}{\sin \theta} \frac{\delta}{\theta} \right)$ | $\frac{1}{r} \left(\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial F_r}{\partial \phi} - \frac{\partial (r F_{\phi})}{\partial r} \right)$ | $\left(\frac{\partial F_r}{\partial z} - \frac{\partial (rF_z)}{\partial r}\right)$ | | |
| | | $\left(\begin{array}{c} \frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \end{array}\right)$ | $\left(\frac{1}{r} \left(\frac{\partial (r)}{\delta} \right) \right)$ | $\frac{1}{r} \left(\frac{\partial (r F_{\theta})}{\partial r} - \frac{\partial F_r}{\partial \theta} \right)$ | $\left(\frac{1}{r} \left(\frac{\partial (rF_{\phi})}{\partial r} - \frac{\partial F_r}{\partial \phi} \right) \right)$ | | |
| | | Il laplaciano di un cam | po scalare Φ , in qu | ll laplaciano di un campo scalare Φ , in qualunque coordinata, è $\nabla \cdot \nabla \Phi$ | $\Phi \Delta$. | | |