

Elektřina a magnetismus

$Q = e = 1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C}$	Elementární náboj
$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{Q_1 Q_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12},$ $\epsilon = \epsilon_0 \epsilon_r, \quad \epsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$	Coulombův zákon pro elektrostatickou sílu
$\vec{E} = \frac{\vec{F}_E}{Q},$ $\vec{E} = \sum_{i=1}^n \vec{E}_i = \frac{1}{4\pi\epsilon} \sum_{i=1}^n \frac{Q_i}{r_i^3} \vec{r}_i$ $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon} \iiint_V \frac{\rho dV}{r^3} \vec{r}$	Intenzita elektrostatického pole
$\rho = \frac{dQ}{dV}$	Objemová hustota náboje
$\sigma = \frac{dQ}{dS}$	Plošná hustota náboje
$\tau = \frac{dQ}{dl}$	Délková hustota náboje
$N = \oiint_S \vec{E} d\vec{S} = \frac{\sum_{i=1}^n Q_i}{\epsilon_0}$	Gausova věta elektrostatiky
$\text{div } \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$	Gausova věta elektrostatiky v diferenciálním tvaru
$A = Q \int_{\vec{r}_A}^{\vec{r}_B} \vec{E} d\vec{r}$	Práce při přesunu náboje Q v elektrostatickém poli

$W_P = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{Q_i}{r_i},$ $W_P = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \frac{\rho dV}{r}$	Výsledná potenciální energie částice nesoucí náboj Q v poli vytvořeném náboji Q_i
$\varphi = \frac{W_P}{Q},$ $\varphi = \sum_i \varphi_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{Q_i}{r_i},$ $\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \frac{\rho dV}{r},$ $\vec{E} = -\text{grad } \varphi, \quad \varphi = -\int_{\infty}^R \vec{E} d\vec{r},$ $\text{rot } \vec{E} = \vec{0}$	Potenciál elektrostatického pole
$U_{12} = \varphi_1 - \varphi_2 = \int_1^2 \vec{E} d\vec{r}$	Elektrické napětí
$\text{div}(-\text{grad } \varphi) = -\Delta\varphi = \frac{\rho}{\epsilon_0}$	Poissonova rovnice pro elektrostatické pole
$\rho = 0 \Rightarrow \Delta\varphi = 0 \quad \Delta\varphi = \frac{\partial^2\varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2\varphi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2\varphi}{\partial z^2} = 0$	Laplaceova rovnice pro elektrostatické pole
$\vec{p} = Q\vec{l}$	Dipólový moment
$\varphi = \frac{Ql \cos \alpha}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3},$ $\vec{E} = -\text{grad } \varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3(\vec{p} \cdot \vec{r})\vec{r}}{r^5} - \frac{\vec{p}}{r^3} \right)$	Elektrostatické pole dipólu

$\vec{M} = \vec{l} \times Q\vec{E} = \vec{p} \times \vec{E} ,$ $\vec{F}_p = (\vec{p} \cdot \nabla)\vec{E}$	Moment síly a síla působící na elektrický dipól v elektrostatickém poli
$C = \frac{Q}{\varphi}$	Kapacita vodiče
$C = \frac{Q}{U} > 0$	Kapacita kondenzátoru
$C = \varepsilon \frac{S}{d}$	Kapacita deskového kondenzátoru
$\frac{1}{C} = \sum_{i=1}^n \frac{1}{C_i}$	Kapacita sériového zapojení kondenzátorů
$C = \sum_{i=1}^n C_i$	Kapacita paralelního zapojení kondenzátorů
$\vec{P} = \frac{d\vec{p}}{dV}$	Vektor polarizace
$\rho_v = -\text{div} \vec{P}$	Vázaný náboj v dielektriku
$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$	Vektor elektrické indukce
$\text{div}(\varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}) = \text{div} \vec{D} = \rho$	3.Maxwellova rovnice (Gaussova věta elektrostatiky v diferenciálním tvaru)
$\oint_S \vec{D} d\vec{S} = \sum Q_i = \iiint_V \rho dV$	Gaussova věta elektrostatiky v integrálním tvaru
$\vec{D} = \varepsilon_0 (1 + \kappa) \vec{E} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \vec{E} = \varepsilon \vec{E}$	Závislost elektrické indukce a intenzity v lineárním izotropním prostředí

$W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n Q_i \varphi_i = \frac{1}{8\pi\epsilon} \sum_{i=1}^n \sum_{\substack{k=1 \\ i \neq k}}^n \frac{Q_i Q_k}{r_{ik}},$ $W = \frac{1}{2} \iiint_V \rho \varphi dV + \frac{1}{2} \iint_S \sigma \varphi dS$	Energie elektrostatického pole
$W = \frac{1}{2} CU^2 = \frac{Q^2}{2C} = \frac{Q^2 d}{2\epsilon S}$	Energie nabitého deskového kondenzátoru
$I = \frac{dQ}{dt}$	Elektrický proud
$\vec{j} = \rho \vec{v}_d, \quad dI = \vec{j} d\vec{S}$	Vektor proudové hustoty
$\frac{d\rho}{dt} + \operatorname{div} \vec{j} = 0$	Rovnice kontinuity el.proudu (zákon zachování náboje)
$\frac{d\rho}{dt} = 0 \Rightarrow \oiint_S \vec{j} d\vec{S} = \sum_{k=1}^n I_k = 0$	1.Kirchhoffův zákon (pro uzly)
$\sum_{i=1}^n R_i I_i = \sum_{i=1}^n \epsilon_i$	2.Kirchhoffův zákon (pro uzavřené obvody)
$\vec{j} = \gamma \vec{E}$	Ohmův zákon v diferenciálním tvaru
$I = \text{konst.} \Rightarrow U = R \cdot I$	Ohmův zákon pro homogenní vodič
$R = \int_0^l \frac{dr}{\gamma S},$ <p>$\gamma = \text{konst. } S = \text{konst.}$</p> $R = \frac{l}{\gamma \cdot S} = \rho \frac{l}{S}$	Elektrický odpor

$R = \sum_{i=1}^n R_i$	Sériové zapojení odporů
$\frac{1}{R} = \sum_{i=1}^n \frac{1}{R_i}$	Paralelní zapojení odporů
$R \approx R_0(1 + \alpha \Delta t)$	Teplotní závislost elektrického odporu
$m = AQ = It$	1. Faradayův zákon elektrolýzy
$A = \frac{M_m}{\nu F},$ $F = 9,6485 \cdot 10^4 \text{ C/mol}$	2. Faradayův zákon elektrolýzy
$P = IU = I^2 R = \frac{U^2}{R}$	Výkon elektrického proudu
$W_Q = UI t = RI^2 t$	Teplo vyvinuté při průchodu elektrického proudu I vodičem s odporem R za dobu t (Jouleovo teplo)
$\vec{j}_p = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \frac{\partial \vec{P}}{\partial t}$	Proudová hustota posuvného proudu
$Q = Q_0 e^{-t/RC},$ $I = \frac{dQ}{dt} = -\left(\frac{Q_0}{RC}\right) e^{-t/RC}$	Vybíjení kondenzátoru přes odpor
$\vec{F} = Q(\vec{v} \times \vec{B})$	Lorenzova síla působící na pohybující se náboj v magnetickém poli
$\vec{F} = \int_L I(d\vec{l} \times \vec{B})$	Síla, kterou působí magnetické pole na proudovodič

$\vec{B}(\vec{r}) = \frac{\mu_o}{4\pi} \int_L \frac{I(d\vec{l} \times \vec{r})}{r^3} = \frac{\mu_o}{4\pi} \int_L \frac{I(d\vec{l} \times \vec{r}_o)}{r^2},$ $\mu_o = \frac{1}{\epsilon_o c^2} = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ Hm}^{-1},$ $\vec{B} = \sum \vec{B}_i,$ $\vec{B}(\vec{r}) = \frac{\mu_o}{4\pi} \int_V \frac{(\vec{J} \times \vec{r})}{r^3} = \frac{\mu_o}{4\pi} \int_V \frac{(\vec{J} \times \vec{r}_o)}{r^2}$	<p>Biot-Savartův zákon pro výpočet indukce magnetického pole vodiče protékaného proudem</p>
$B = \frac{\mu_o I}{2\pi d}$	<p>Indukce magnetického pole dlouhého přímého liniového vodiče</p>
$B \doteq \mu_o \frac{IN}{L}$	<p>Indukce magnetického pole na ose uvnitř dlouhé cívky</p>
$d\Phi \cdot \oint \frac{dl}{\mu dS} = d\Phi \cdot R_m = NI$	<p>Hopkinsonův zákon pro magnetický obvod</p>
$\Phi = \iiint_S \vec{B} d\vec{S}$	<p>Magnetický indukční tok</p>
$\text{div } \vec{B} = 0$	<p>4.Maxwellova rovnice v diferenciálním tvaru (Gaussova věta magnetismu)</p>
$\oiint_S \vec{B} d\vec{S} = 0$	<p>4.Maxwellova rovnice v integrálním tvaru (Gaussova věta magnetismu)</p>
$\oint_C \vec{B} d\vec{l} = \mu_o \sum I_k$	<p>Zákon celkového proudu</p>
$\text{rot } \vec{B} = \mu_o \vec{J}_{celk}$	<p>Rotace magnetického pole</p>
$\vec{m} = I \cdot \vec{S}$	<p>Magnetický dipólový moment smyčky</p>

$\vec{M}_{mech} = I\vec{S} \times \vec{B} = \vec{m} \times \vec{B}$	Mechanický moment působící na smyčku protékanou proudem v magnetickém poli
$\vec{M} = \frac{d\vec{m}}{dV}$	Vektor magnetizace
$\vec{H} = \frac{1}{\mu_0} \vec{B} - \vec{M}$	Vektor intenzity magnetického pole
$\oint_C \vec{H} d\vec{l} = I, \quad \oint_C \vec{H} d\vec{l} = \iint_S \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) d\vec{S}$	1. Maxwellova rovnice (zákon celkového proudu) v integrálním tvaru
$\text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$	1. Maxwellova rovnice (zákon celkového proudu) v diferenciálním tvaru
$\vec{B} = \mu_0 (\vec{H} + \vec{M}) = \mu_0 (1 + \chi_m) \vec{H} = \mu_0 \mu_r \vec{H} = \mu \vec{H}$	Vztah magnetické indukce a intenzity
$\mu = \mu_0 (1 + \chi_m) = \mu_0 \mu_r$	Relativní permeabilita
$U_{in} = \oint_C \vec{E} d\vec{l} = \oint_C (\vec{v} \times \vec{B}) d\vec{l}$ $\frac{d\Phi}{dt} = - \oint_C \vec{E} d\vec{l} = U_{in}$	Indukované napětí při pohybu uzavřeného vodiče v magnetickém poli (Faradayův indukční zákon)
$\text{rot } \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$	2. Maxwellova rovnice v diferenciálním tvaru (zákon elektromagnetické indukce)
$\oint_C \vec{E} d\vec{l} = - \frac{d}{dt} \iint_S \vec{B} d\vec{S}$	2. Maxwellova rovnice v integrálním tvaru (zákon elektromagnetické indukce)

$\Phi = I \cdot L$ $L = \frac{\mu}{4\pi} \iiint_S \oint_C \frac{d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3} d\vec{S}$	Vlastní indukčnost vodiče
$L = \text{konst.} \Rightarrow U_{in} = -\frac{d\Phi}{dt} = -L \frac{dI}{dt}$	Napětí indukované časově proměnným proudem
$\Phi_{21} = L_{21} I_1, L_{12} = -L_{21}, U_2 = -\frac{d\Phi_{21}}{dt} = -L_{21} \frac{dI_1}{dt}$	Vzájemná indukčnost
$W_m = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n \sum_{i=1}^n L_{ik} I_i I_k = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n I_k \Phi_k$	Celková energie n magnetických obvodů
$\varepsilon = \varepsilon_m \sin \omega t,$ $i = I_m \sin(\omega t - \varphi)$	Harmonický střídavý proud
$L \frac{d^2 I}{dt^2} + R \frac{dI}{dt} + \frac{I}{C} = \frac{d\varepsilon(t)}{dt}$	Diferenciální rovnice pro sériový RLC obvod
$X_C = 1/\omega C$	Kapacitní odpor
$X_L = \omega L$	Induktivní odpor
$X = X_L - X_C$	Reaktance
$Z = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2} = \sqrt{R^2 + X^2},$ $\text{tg } \varphi = X / R$	Impedance a fázový posun mezi napětím a proudem
$\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$	Rezonanční frekvence RLC obvodu

$P = \frac{1}{T} \int_0^T P(t) dt = \frac{1}{2} \varepsilon_m I_m \cos \varphi$	Střední hodnota výkonu střídavého elektrického proudu
$\varepsilon_e = \frac{\varepsilon_m}{\sqrt{2}}, \quad I_e = \frac{I_m}{\sqrt{2}}$	Efektivní hodnoty napětí a proudu
$P = I_e \varepsilon_e \cos \varphi$	Činný výkon
$P_j = I_e \varepsilon_e \sin \varphi$	Jalový výkon
$P_Z = I_e \varepsilon_e$	Zdánlivý výkon
$\frac{U_2}{U_1} = \frac{N_2}{N_1} = \frac{I_1}{I_2}$	Transformační poměr (transformátor)
$\vec{F} = Q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$	Lorenzova síla působící na pohybující se náboj Q v elektromagnetickém poli
$\vec{N} = \vec{E} \times \vec{H}$	Poyntingův vektor
$w = \frac{1}{2} (\vec{H}\vec{B} + \vec{E}\vec{D})$	Hustota energie elektromagnetického pole
$\int_V \vec{j}\vec{E}^* dV = \frac{\partial}{\partial t} \int_V w dV + \int_V \vec{j}\vec{E} dV + \oint_S \vec{N} d\vec{S}$	Zákon zachování energie v elmag. poli
$\nabla^2 \vec{E} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}, \quad \nabla^2 \vec{H} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2}$	Vlnová rovnice pro šíření elmag. vln v homogenním izotropním prostředí bez nábojů a proudů
$v = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon\mu}} = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_o \varepsilon_r \mu_o \mu_r}}$	Rychlost šíření elmag.vln v prostředí

$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} = 2,99792456 \cdot 10^8 \text{ m/s} \approx 3 \cdot 10^8 \text{ m/s}$	Rychlost šíření elmag.vln ve vakuu
$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0(\vec{r})e^{-i\omega t}$	Harmonická elektromagnetická vlna
$\nabla^2 \vec{E}_o(\vec{r}) + k^2 \vec{E}_o(\vec{r}) = 0$	Helmholzova rovnice pro amplitudu
$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 \exp[ik(\vec{n}\vec{r} - vt)] = \vec{E}_0 \exp[i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)]$ $\vec{E} = -\sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}}(\vec{n} \times \vec{H}), \quad \vec{H} = \sqrt{\frac{\epsilon}{\mu}}(\vec{n} \times \vec{E})$	Rovinná harmonická elmag. vlna
$I = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\epsilon}{\mu}} \vec{E}_o ^2$	Intenzita rovinné harmonické elmag. vlny
$V(r, t) = C_1 \frac{\exp(ikr - i\omega t)}{r} + C_2 \frac{\exp(-ikr - i\omega t)}{r}$	Sférická harmonická elmag. vlna
$I = C \frac{A^2}{r^2}$	Intenzita divergentní sférické harmonické elmag. vlny
$\vec{D} = \hat{\epsilon} \vec{E},$ $\vec{B} = \hat{\mu} \vec{H},$ $\hat{\epsilon} = \begin{pmatrix} \epsilon_{11} & \epsilon_{12} & \epsilon_{13} \\ \epsilon_{21} & \epsilon_{22} & \epsilon_{23} \\ \epsilon_{31} & \epsilon_{32} & \epsilon_{33} \end{pmatrix}, \quad \hat{\mu} = \begin{pmatrix} \mu_{11} & \mu_{12} & \mu_{13} \\ \mu_{21} & \mu_{22} & \mu_{23} \\ \mu_{31} & \mu_{32} & \mu_{33} \end{pmatrix},$ $\vec{s} = \frac{\vec{N}}{w} = \frac{\vec{E} \times \vec{H}}{\frac{1}{2}(\vec{H}\vec{B} + \vec{E}\vec{D})}$ $\vec{s} \times \vec{B} + \hat{\epsilon}^{-1} \vec{D} = \vec{0},$ $\vec{s} \times \vec{D} - \hat{\mu}^{-1} \vec{B} = \vec{0}$	Rovnice pro šíření elmag.vln v anizotropním prostředí