Elektromagnetisk fältteori

elstatik

Coulumbs law

Fpå en punktladdning q_1 i punkten ${\bf r_1}$ orsakad av en punktladdning q_2 i punkten ${\bf r_2}$

$$F = \frac{q_1 q_2}{4\pi\varepsilon_0 |r_1 - r_2|^2} \frac{(r_1 - r_2)}{|r_1 - r_2|}$$

Elektrisk fältstyrka

Från en punktladdning q i r'

$$\boldsymbol{E}(\boldsymbol{r}) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R^2} \boldsymbol{e}_R$$

Från laddningsfördelning

$$E(r) = \int \frac{1}{4\pi\epsilon_0 R^2} e_R dq(r'),$$

$$dq(\mathbf{r}') = \begin{cases} \rho_{tot}(\mathbf{r}')dv' = \rho(\mathbf{r}') + \rho_p(\mathbf{r}'))dv' \\ \rho_{tot,s}(\mathbf{r}')dS' = \rho_s(\mathbf{r}') + \rho_{p,s}(\mathbf{r}'))dS' \\ \rho_l(\mathbf{r}')dl' \end{cases}$$

Från punktdipol $\boldsymbol{p} = p\boldsymbol{e}_z$

$$\boldsymbol{E}(\boldsymbol{r}) = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} (2\cos(\theta)\boldsymbol{e}_r + \sin(\theta)\boldsymbol{e}_\theta)$$

 ρ_l

$$m{E}(m{r}) = rac{
ho_l}{2\pi\epsilon_0 r_c} m{e}_{r_c}$$

Från linjedipol $\boldsymbol{p}_l = p_l \boldsymbol{e}_x$

$$\boldsymbol{E}(\boldsymbol{r}) = \frac{p_l}{2\pi\epsilon_0 r_c^2} (\cos(\varphi)\boldsymbol{e}_{r_c} + \sin(\varphi)\boldsymbol{e}_{\varphi})$$

Elektrisk potential

$$E = -\nabla V$$

Från punktladdning q i r'

$$V(\boldsymbol{r}) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$$

Från laddningsfördelning

$$V(\boldsymbol{r}) = \int \frac{1}{4\pi\epsilon_0 R} dq(\boldsymbol{r}')$$

Från punktdipol $\boldsymbol{p} = p\boldsymbol{e}_z$

$$V(\mathbf{r}) = \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{4\pi\epsilon_0 r^3} = \frac{p\cos(\theta)}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

Från linjeladdning ρ_l

$$V(\mathbf{r}) = \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{1}{r_c}\right)$$

Från linjedipol $\mathbf{p}_l = p_l \mathbf{e}_x$

$$V(\mathbf{r}) = \frac{p_l}{2\pi\epsilon_0} \frac{\cos(\varphi)}{r_c}$$

Elektrisk flödestäthet

Där D är definerad av $\nabla D = \rho$

Gauss lag, där e_n är den från volymen utåtriktade enhetsnormalvektorn]:

$$\oint \mathbf{D} \cdot \mathbf{e}_n \, dS = \int \rho \, dv$$

[[Connection between P, E och D:

$$\left\{ egin{aligned} oldsymbol{D} &= \epsilon_0 oldsymbol{E} + oldsymbol{P} & & ext{(g\"{a}ller alm\"{a}nt)} \ oldsymbol{D} &= \epsilon_r \epsilon_0 oldsymbol{E} \end{aligned}
ight.$$

Polarisationsladdning

$$\rho_p = -\nabla \cdot \boldsymbol{P}$$
 rymdladdningstäthet

$$\rho_{p,s} = \boldsymbol{e}_{n1} \cdot (\boldsymbol{P}_1 - \boldsymbol{P}_2)$$
 ytladdningstäthet

där enhetsnormalvektorn e_{n1} är riktad från område 1 till område 2.

Randvillkor

$$\begin{cases} E_t \text{ kontinuerlig} \\ \rho_s = e_{n2} \cdot (\boldsymbol{D}_1 - \boldsymbol{D}_2) \end{cases}$$

där ρ_s är fri ytladdningstäthet och e_{n2} är riktad från område 2 mot område 1.

Elektrostatisk energi

$$W_e = \frac{1}{2} \sum_i Q_i V_i$$

$$W_e = \frac{1}{2} \int \rho V \, dv$$

$$W_e = \frac{1}{2} \int \boldsymbol{E} \cdot \boldsymbol{D} \, dv$$

Maxwells spänning

$$|T| = \frac{1}{2}E \cdot D$$
 $E \text{ är } c$

 $m{E}$ är en bisektris till $m{e}_n$ och $m{T}$

Vridmoment på elektrisk dipol

$$T_e = p \times E$$

Likström

Strömtäthet

$$I = \int \boldsymbol{J} \cdot e_n \, dS$$

Konservationsekvationen

$$\mathbf{\Delta} \cdot \mathbf{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

$$\oint \mathbf{J} \cdot \mathbf{e}_n \, dS = -\frac{dQ}{dt}$$

Konduktivitet

$$J = \sigma E$$

Effekt

$$P = \int \boldsymbol{J} \cdot \boldsymbol{E} \, dv$$

Randvillkor

$$\begin{cases} \boldsymbol{e}_{n2} \cdot (\boldsymbol{J}_1 - \boldsymbol{J}_2) = 0 & \text{(ingen likström)} \\ \boldsymbol{E}_{t1} = \boldsymbol{E}_{t2} \end{cases}$$

Tidskonstant

$$RC = \frac{\epsilon_r \epsilon_0}{\sigma}$$

Analogi elstatik-likström

\boldsymbol{E}, V	\boldsymbol{E}, V
D	J
$\epsilon_r \epsilon_0$	σ
Q	I
C	G

Magnetostatik

Magnetisk flödestäthet

Från punktdipol $m = me_z$:

$$\boldsymbol{B}(\boldsymbol{r}) = \frac{\mu_0 m}{4\pi r^3} (2\cos\theta \boldsymbol{e}_r + \sin\theta \boldsymbol{e}_\theta)$$

Från strömtäthet $J_{tot}(\mathbf{r}')$:

$$\boldsymbol{B}(\boldsymbol{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\boldsymbol{J}_{tot}(\boldsymbol{r}') \times \boldsymbol{e}_R}{R^2} \; dv'$$

där $\boldsymbol{J}_{tot} = \boldsymbol{J} + \boldsymbol{J}_m$. Från strömbana:

$$m{B}(m{r}) = rac{\mu_0}{4\pi} \int rac{I \ dm{l}' imes m{e}_R}{R^2}$$

Från circulär trådslinga:

$$B(x = 0, y = 0, z) = \frac{\mu_0 I}{2} \frac{b^2}{(b^2 + z^2)^{3/2}} e_z$$

Från spole:

$$\boldsymbol{B} = \frac{\mu_0 NI}{\ell} \frac{\cos(\alpha_2) - \cos(\alpha_1)}{2} \boldsymbol{e}_z$$

Från lång rak strömbana:

$$m{B}(m{r}) = rac{\mu_0 I}{2\pi r_c} m{e}_{arphi}$$

Vektorpotential

$$B = \nabla \times A$$

Från strömtäthet $J_{tot}(r')$:

$$\boldsymbol{A}(\boldsymbol{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\boldsymbol{J}_{tot}(\boldsymbol{r}')}{R} dv'$$

Från strömbana:

$$\boldsymbol{A}(\boldsymbol{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{I \, d\boldsymbol{l}'}{R}$$

Från lång rak strömbana:

$$\mathbf{A} = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \ln \left(\frac{1}{r}\right) \mathbf{e}_z$$

Från punktdipol:

$$\boldsymbol{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\boldsymbol{m} \times \boldsymbol{r}}{r^3}$$

Magnetiskt flöde

$$\Phi = \int \mathbf{B} \cdot \mathbf{e}_n \, dS = \oint \mathbf{A} \cdot dl$$

Sammanlänkat flöde

$$\Lambda = N\Phi$$

Självinduktansoch ömsesidig induktans

$$\Lambda_1 = L_1 I_1 + M I_2$$

$$\Lambda_2 = L_2 I_2 + M I_1$$

Magnetisk Fältstyrka

Amperes lag:

$$\oint \boldsymbol{H} \cdot d\ell = \int \boldsymbol{J} \cdot \boldsymbol{e}_n \ dS = I_{\text{innanför}}$$

Samband mellan magnetisering M, B och H:

$$\begin{cases} \boldsymbol{B} = \mu_0(\boldsymbol{H} + \boldsymbol{M}) & \text{(g\"{a}ller allm\"{a}nt)} \\ \boldsymbol{B} = \mu_r \mu_0 \boldsymbol{H} \end{cases}$$

Ekvivalent strömtäthet

$$J_m = \nabla \times M$$
 volymströmtäthet

$$J_m = \nabla \times M$$
 ytströmtäthet

Randvillkor

$$\begin{cases} \boldsymbol{e}_{n2} \times (\boldsymbol{H}_1 - H_2) = \boldsymbol{J}_s \\ \boldsymbol{B}_n \text{ Kontinuerlig} \end{cases}$$

Skalärpotential

Från en magnetisk dipolm:

$$V_m = \frac{1}{4\pi} \frac{\boldsymbol{m} \cdot \boldsymbol{e}_R}{R^2}$$

Magnetisk poltäthet

$$\begin{cases} \rho_m = -\nabla \cdot \mathbf{M} & \text{volympoltathet} \\ \rho_{m,s} = e_{n1} \cdot (\mathbf{M}_1 - \mathbf{M}_2) & \text{ytpoltathet} \end{cases}$$

Magnetiska kraftlagen

$$d\mathbf{F}_m = Id\mathbf{l} \times \mathbf{B}$$

Magnetiskt moment för strömslinga

$$m = \int I e_n \, dS$$

Vridmoment på magnetiskt moment

$$T_m = m \times B$$

Maxwells spänning

$$|T| = \frac{1}{2} B \cdot H$$
 B är bisektris till e_n och T

Magnetisk energi

$$W_m = \frac{1}{2} \int \boldsymbol{J} \cdot \boldsymbol{A} dv = \frac{1}{2} \int \boldsymbol{B} \cdot \boldsymbol{H} dv = \frac{1}{2} \sum_i \sum_j L_{ij} I_i I_j$$

Två spolar:

$$W_m = \frac{1}{2}L_1I_1^2 + \frac{1}{2}L_2I_2^2 + MI_1I_2$$

Reluktans

$$R = \frac{1}{\mu_r \mu_0 S}$$

Elektromagnetiska Fält

Inducerad emk

$$\mathcal{E} = \oint (\boldsymbol{E} + \boldsymbol{v} \times \boldsymbol{B}) \cdot d\ell$$

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

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Lambda}{dt} \quad \text{(spole med flera varv)}$$

Maxwells ekvationer

$$\mathbf{\nabla} imes \mathbf{E} = -rac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\mathbf{\nabla} \times \mathbf{H} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot D = \rho$$

$$\nabla B = 0$$

Konservationsekvationen

$$\nabla \cdot \boldsymbol{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

Potentialer

$$V(\boldsymbol{r},t) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho\left(\boldsymbol{r}',t-\frac{R}{c}\right)}{R} dv' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho_{ret}}{R} dv'$$

$$\boldsymbol{A}(\boldsymbol{r},t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\boldsymbol{J}\left(\boldsymbol{r}',t-\frac{R}{c}\right)}{R} \, dv' = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\boldsymbol{J}_{ret}}{R} \, dv'$$

$$oldsymbol{B} = oldsymbol{
abla} imes oldsymbol{A}$$

$$E = -\nabla V - \frac{\partial A}{\partial t}$$

Magnetisk flödestäthet

$$\boldsymbol{B}(\boldsymbol{r},t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\boldsymbol{J}_{ret} \times \boldsymbol{e}_R}{R^2} \, dv' + \frac{\mu_0}{4\pi c} \int \frac{\boldsymbol{J}_{ret}' \times \boldsymbol{e}_R}{R} \, dv'$$

Trådformig antenn

$$\boldsymbol{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{i(z,t-R/c)d\boldsymbol{l} \times \boldsymbol{e}_R}{R^2} + \frac{\mu_0}{4\pi c} \int \frac{i(z,t-R/c)d\boldsymbol{l} \times \boldsymbol{e}_R}{R}$$

Svängande elektrisk dipol

$$\boldsymbol{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\boldsymbol{p}'(t - R/c) \times \boldsymbol{e}_R}{R^2} + \frac{\mu_0}{4\pi c} \frac{\boldsymbol{p}''(t - R/c) \times \boldsymbol{e}_R}{R}$$

Svängande magnetisk dipol

$$\boldsymbol{B} = -\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\boldsymbol{m}'(t - R/c) \times \boldsymbol{e}_R}{R^2} - \frac{\mu_0}{4\pi c} \frac{\boldsymbol{m}''(t - R/c) \times \boldsymbol{e}_R}{R}$$

Pointings vektor

$$P_S(r,t) = E(r,t) \times H(r,t)$$

Tidsharmoniska fält

Plan, sinusformad våg

$$E = \hat{E}\cos(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r} + \phi)\mathbf{e}_E$$
 ögonblicksvärde

$$E = E_0 e^{-j\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}} \mathbf{e}_E$$
 complex värde

$$E_0 = \hat{E}e^{j\phi}$$
 topvärdesskala

$$E_0 = \frac{\hat{E}}{\sqrt{2}}e^{j\phi}$$
 effektivvärdesskala

Utbredningshastighet

$$v = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \mu_r \epsilon_0 \epsilon_r}}$$
 $v = \frac{\omega}{k}$ $k = |\mathbf{k}|$

Vågimpedans, oledande rymd

$$\eta = \sqrt{\frac{\mu_r \mu_0}{\epsilon_r \epsilon_0}}$$

Regeln om högersystem

$$e_k = e_E \times e_H$$
 $E = \eta H$ $e_k = e_E \times e_B$ $E = vB$

; Missing Translation ¿

$$\mathbf{E} = E_0 e^{\gamma z} \mathbf{e}_x$$

Komplexa utbredningskonstanten

$$\gamma = \sqrt{j\omega\mu_r\mu_0(\sigma + j\omega\epsilon_r\epsilon_0)} \qquad \gamma = \alpha j\beta$$

Vågimpedans, rymd med given conduktivitet

$$\eta = \sqrt{\frac{j\omega\mu_r\mu_0}{\sigma + j\omega\epsilon_r\epsilon_0}}$$

Inträngningsdjup

$$\delta = \sqrt{\frac{2}{\omega \mu_r \mu_0 \sigma}}$$

Några derivator

Några derivator

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\arcsin(x) = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$$

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\arccos(x) = \frac{-1}{\sqrt{1-x^2}}$$

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\arctan(x) = \frac{1}{1+x^2}$$