Noter til EM1 (Griffiths)

cauchy-schwartz

5. november 2023

1 Vektoranalyse

2 Elektrostatik

Definition 1 (Elektrisk felt). Det elektriske felt $\mathbf{E}(\mathbf{r})$ i et punkt \mathbf{r} er den kraft pr. ladning, som en punktladning q anbragt i \mathbf{r} vil opleve.

Eksperimentalt faktum 1 (Coulombs lov). Betragt to punktladninger q_1 og q_2 , og antag, at q_1 er stationær. Da vil q_1 påvirke q_2 med en elektrisk kraft

$$\mathbf{F}_E = k_e \frac{q_1 q_2}{\mathfrak{r}^2} \hat{\mathfrak{r}}$$

hvor $\vec{\mathfrak{r}}$ er vektoren fra q_1 til q_2 , og $k_e=\frac{1}{4\pi\epsilon_0}$ er Coulombs konstant.

Man kan ækvivalent sige, at q_1 producerer et elektrisk felt

$$\mathbf{E} = k_e \frac{q_1}{\mathbf{r}^2} \hat{\mathbf{r}}$$

i ethvert punkt r i rummet.

Eksperimentalt faktum 2 (Superpositionsprincippet). Den elektriske kraft mellem to ladninger er upåvirket af alle andre ladninger i universet.

Sætning 1 (Gauss' lov på integralform). Lad S være en flade, som ikke indeholder punkt- eller overflade-ladninger på selve fladen. Så er

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{a} = \frac{Q_{enc}}{\epsilon_0},$$

hvor \mathbf{a} er den udadpegende normalvektor i hvert punkt på S, og Q_{enc} er den totale ladning omsluttet af S.

Sætning 2 (Gauss' lov på differentialform). I et punkt, som ikke indeholder punkt- eller overflade-ladninger, er

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0.}$$

 $hvor \ \rho \ er \ ladningstætheden \ i \ punktet.$

Sætning 3. Det elektriske felt frembragt af en statisk ladningsfordeling er rotationsfrit:

 $\nabla \times \mathbf{E} = \mathbf{0}$ for statiske ladningsfordelinger.

Definition 2 (Elektrostatisk potentiale). Potentialet for et punkt i en statisk ladningsfordeling, relativt til et referencepunkt \mathcal{O} , er

$$V(\mathbf{r}) = -\int_{\mathcal{O}}^{\mathbf{r}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

Det elektriske felt er altså minus gradienten af potentialet:

$$\mathbf{E} = -\nabla V$$

Sætning 4 (Poissons ligning). Det elektrostatiske potentiale opfylder

$$\nabla^2 V = -\frac{\rho}{\epsilon_0}.$$

For $\rho = 0$ fås $\nabla^2 V = 0$ (Laplaces ligning).

Sætning 5. Det arbejde W, der kræves for at flytte en partikel over en potentialeforskel V, er givet ved

$$W = qV$$
.

Denne energi kan også anses som den elektrostatiske potentielle energi, som ladningen har 'vundet' ved at bevæge sig over potentialeforskellen.

Definition 3 (Perfekt leder). En (perfekt) leder er et materiale med en ubegrænset mængde ladninger, der kan bevæge sig frit rundt i materialet.

Sætning 6 (Egenskaber ved ledere). En leder har følgende egenskaber:

- 1. $\mathbf{E} = \mathbf{0}$ i det ledende materiale.
- 2. Ladningstætheden $\rho = 0$ inde i det ledende materiale.
- 3. Enhver fri ladning i lederen befinder sig på overfladen.
- 4. Ethvert punkt i et ledende materiale har samme eletriske potentiale.
- 5. E-feltet udenfor en leder er vinkelret på lederens overflade.

Sætning 7. Et punkt, der befinder sig i et hulrum inde for en leder, er elektrisk isoleret fra omgivelserne udenfor lederen.

3 Potentialer

Sætning 8 (Første entydighedssætning). En løsning til Laplaces ligning, $\nabla^2 V = 0$, i et volumen er entydigt bestemt af værdierne af V på randen af dette volumen.

Dette retfærdiggør billedmetoden, hvor et elektrostatisk problem (finde et potentiale) kan løses ved at løse et helt andet fysisk problem!

Sætning 9 (Ideel elektrisk dipol). En ideel elektrisk dipol i origo med dipolmoment \mathbf{p} , pegende i z-retningen, skaber et potentiale

$$V_{dip}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p} \cdot \hat{\mathbf{r}}}{r^2}$$

og et elektrisk felt

$$\mathbf{E}_{dip}(r,\theta) = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} (2\cos\theta \hat{\mathbf{r}} + \sin\theta \hat{\boldsymbol{\theta}})$$
$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^3} (3(\mathbf{p} \times \hat{\mathbf{r}}) - \mathbf{p}).$$

4 Elektriske felter i materie

Sætning 10 (Bundne ladninger). En polarisation ${\bf P}$ skaber en bunden overfladeladning

$$\sigma_b = \mathbf{P} \cdot \hat{\mathbf{n}}$$

og en bunden volumenladning

$$\rho_b = -\nabla \cdot \mathbf{P}.$$

Definition 4 (Elektrisk forskydning). Den elektriske forskydning ${\bf D}$ defineres ved

$$\mathbf{D} = \epsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}.$$

Sætning 11 (Gauss' lov for **D**). Der gælder:

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho_f$$

eller på integralform:

$$\oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{a} = Q_{f,enc}$$

5 Magnetostatik

Eksperimentalt faktum 3 (Magnetisk kraft). En ladning q, der bevæger sig med hastighed v gennem et konstant magnetfelt \mathbf{B} , vil opleve en magnetisk kraft

$$\mathbf{F}_{\text{mag}} = q(\mathbf{v} \times \mathbf{B}).$$

Sætning 12. Magnetiske felter kan ikke udføre arbejde (da $\mathbf{F} \perp \mathbf{B}$).

Sætning 13 (Magnetisk kraft på ledning). Den magnetiske kraft på et stykke strømførende ledning er

$$\mathbf{F}_{mag} = \int (\mathbf{I} \times \mathbf{B}) \ dl = \int I(d\mathbf{l} \times \mathbf{B}).$$

Definition 5 (Overfladestrøm). Når en strøm bevæger sig over en overflade, beskrives det ved en overfladestrøm

$$\mathbf{K} = \frac{d\mathbf{I}}{d_{l_{\perp}}}$$

hvor d_{l_\perp} er den infinitesimale bredde af et bånd tangentielt på strømmen.

Definition 6 (Volumenstrøm). Når en strøm bevæger sig gennem et volumen, beskrives det ved en volumenstrøm

$$\mathbf{J} = \frac{d\mathbf{I}}{d_{a_{\perp}}}$$

hvor $d_{a_{\perp}}$ er det infinitesimale tværsnitsareal af et rør tangentielt på strømmen.

Sætning 14 (Kontinuitetssætningen). Ladning er lokalt bevaret. Matematisk set hænger volumenstrøm og ladningstæthed derfor sammen ved

$$\nabla \cdot \mathbf{J} = -\frac{\partial \rho}{\partial t}.$$

Eksperimentalt faktum 4 (Biot-Savarts lov). Magnetfeltet i et punkt \mathbf{r} i rummet produceret af en jævn linjestrøm $\mathbf{I}(\mathbf{r'})$ er givet ved

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\mathbf{I} \times \hat{\mathbf{r}}}{\mathbf{r}^2} \ dl.$$

hvor dl løber over hele den kurve, strømmen løber langs.

Eksperimentalt faktum 5. Der er hidtil ikke fundet magnetiske monopoler. Matematisk set er altså, så vidt vi har set,

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mathbf{0}.$$

Sætning 15 (Ampères lov på integralform). Lad γ være en lukket kurve uden linje- eller overfladestrøm på selve kurven og kun jævn volumenstrøm. Så er

$$\oint_{\gamma} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 I_{enc},$$

hvor I_{enc} er den totale ladning omsluttet af en flade, der har γ som rand.

Sætning 16 (Ampères lov på differentialform). I et punkt, som ikke gennemløbes af linje- eller overfladestrømme, og hvor volumenstrømmen er jævn, er

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{J}$$
.

hvor **J** er volumenstrømmen i punktet.

Definition 7 (Magnetisk vektorpotentiale). Da **B**-feltet er divergensfrit, kan det udtrykkes som rotationen af en vektor **A**:

$$B = \nabla \times \mathbf{A}$$

Man vælger altid at lægge en konstant til A, således at

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = 0.$$

Sætning 17 (Ampères lov for vektorpotentialet). Ampères lov kan udtrykkes som en Poisson-sammenhæng mellem vektorpotentialet og volumenstrømmen:

$$\nabla^2 \mathbf{A} = -\mu_0 \mathbf{J}$$

Der er tre ligninger her, en for hver **kartesiske** komponent af **A** og **J**! Hvis $\mathbf{J} \to 0$ i det uendelige, er løsningen

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\mathbf{J}(\mathbf{r}')}{\mathfrak{r}} d\tau'.$$

Definition 8 (Magnetisk dipolmoment). Det magnetiske dipolmoment af en løkke, der bærer en strøm I, er defineret som

$$\mathbf{m} = I \int_{\mathcal{S}} d\mathbf{a}$$

for enhver flade S, der har strømløkken som rand. Hvis S er flad (dvs. ligger i en plan), er $\left| \int_{S} d\mathbf{a} \right| = A(S)$, mens retningen kommer fra højrehåndsreglen.

Sætning 18 (Ideel magnetisk dipol). En ideel magnetisk dipol i origo med dipolmoment m, pegende i z-retningen, skaber et vektorpotentiale

$$\mathbf{A}_{dip}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\mathbf{m} \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2}$$

og et magnetisk felt

$$\mathbf{B}_{dip}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0 m}{4\pi r^3} (2\cos\theta \hat{\mathbf{r}} + \sin\theta \hat{\boldsymbol{\theta}})$$
$$= \frac{\mu_0}{4\pi r^3} (3(\mathbf{m} \times \hat{\mathbf{r}}) - \mathbf{m}).$$

Dette er præcis de samme ligninger som som en elektrisk dipol – eneste ændringer er $\frac{1}{\epsilon_0} \to \mu_0$, $p \to \mathbf{m}$ og $p \cdot \hat{\mathbf{r}} \to \mathbf{m} \times \hat{\mathbf{r}}!$

6 Magnetiske felter i materie

Definition 9 (H-feltet). H-feltet defineres som

$$\mathbf{H} = \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B} + \mathbf{M}$$

Sætning 19 (Amperes lov for H). Der gælder:

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mathbf{J}_{f,enc}$$

eller på integralform:

$$\oint \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = I_{f,enc}$$

Sætning 20 (Bundne strømme). En magnetisering ${\bf M}$ skaber en bunden overfladestrøm

$$\mathbf{K}_b = \mathbf{M} \times \hat{\mathbf{n}}$$

og en bunden volumenladning

$$\mathbf{J}_b = \nabla \times \mathbf{M}.$$

7 Elektrodynamik

Sætning 21 (Modstand i en ledning). Den totale modstand R i en ledning med længde ℓ , tværsnitsareal A og resistivitet ρ , er givet ved

$$R = \frac{L}{A}\rho.$$

Definition 10 (Elektromotans). *Elektromotansen* \mathcal{E} (ofte, misvisende, kaldet for den *elektromotoriske kraft*) er integralet af de kræfter, der skubber ladninger rundt i en strømløkke:

$$\mathcal{E} := \oint \mathbf{f} \cdot d\mathbf{l} = \oint \mathbf{f_s} \cdot d\mathbf{l}.$$

da $\mathbf{f} = \mathbf{f}_s + \mathbf{E}$. For en jævn strøm giver \mathbf{E} en elektrostatisk (dvs. rotationsfri) kraft, så $\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$.

Bemærkning 1. \mathcal{E} kan oftest også betragtes som arbejde pr. ladning i kredsløbet, og i en ideel elektromotorisk kilde er $\mathcal{E} = V$.

Sætning 22 (Fluxregel for elektromotans). I næsten alle situationer, hvor der induceres en strøm, er

$$\mathcal{E} = \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d\Phi_B}{dt}.$$

Sætning 23 (Lenz' lov). Den inducerede strøm løber i den retning, der mindsker ændringen i magnetisk flux.

Definition 11 (Gensidig induktans). Den gensidige induktans M mellem to løkker er en proportionalitetskonstant for den magnetiske flux, der induceres i den ene, hvis der løber en strøm gennem den anden:

$$\Phi_{B,1} = M \cdot I_2.$$

(Neumann-formlen, udledt vha. Stokes og vektorpotentialet, viser, at den gensidige induktans er symmetrisk: $\frac{\Phi_1}{I_2}=\frac{\Phi_2}{I_1}$)

Sætning 24. I samme situation er

$$\mathcal{E}_2 = -\frac{d\Phi_{B,2}}{dt} = -M\frac{dI}{dt}.$$

Sætning 25 (R/L-kredsløb). I et kredsløb med induktans L og modstand R, forbundet til et batteri, der leverer emf \mathcal{E}_0 , gælder differentialligningen

$$\mathcal{E}_0 - L\frac{dI}{dt} = IR,$$

med løsningen

$$I(t) = \frac{\mathcal{E}_0}{R} + k \exp\left(-\frac{Rt}{L}\right).$$

Definition 12 (Selvinduktans). (Selv)induktansen L af en løkke fortæller om den magnetiske flux, den inducerer i sig selv ved en strømændring:

$$\Phi_B = LI$$

Sætning 26 (Magnetisk energi). Et kredsløb med en induktans L, hvor der løber en strøm I, bærer en magnetisk energi

$$W = \frac{1}{2}LI^2.$$

Sætning 27 (Ampères lov med forskydningsled). Hvis strømmen ændrer sig, skal Ampers lov have et ekstra led:,

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{J} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}.$$

 $Størrelsen~\epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}~kaldes~traditionelt~(og~misvisende)~\mathrm{forskydningsstrømmen}.$

8 Enheder

Elektrisk ladning
$$q$$
:

$$[q] = C = A \cdot s$$

Elektrisk strøm
$$I$$
:

$$[I] = A = \frac{C}{s}$$

Overfladestrøm K:

$$[K] = \frac{A}{m}$$

Volumenstrøm J:

$$[J] = \frac{A}{m^2}$$

Elektrisk potentiale V:

$$[V] = V = \frac{J}{C} = \frac{N \cdot m}{C} = \frac{N \cdot m}{A \cdot s}$$

Elektrisk felt E:

$$[E] = \frac{\mathbf{N}}{\mathbf{C}} = \frac{\mathbf{V}}{\mathbf{m}} = \frac{\mathbf{m} \cdot \mathbf{kg}}{\mathbf{s}^3 \cdot \mathbf{A}}$$

Elektrisk forskydning D og polarisering P:

$$[D] = [P] = [\epsilon_0 E] = \frac{\mathrm{C}}{\mathrm{m}^2} = \frac{\mathrm{A} \cdot \mathrm{s}}{\mathrm{m}^2}$$

Magnetfelt B:

$$[B] = T = \frac{N}{A \cdot m} = \frac{N \cdot s}{C \cdot m} = \frac{kg}{A \cdot s^2}$$

H-felt og magnetisering M:

$$[H] = [M] = \left[\frac{B}{\mu_0}\right] = \frac{A}{m}$$

Magnetisk flux Φ_B :

$$[\Phi_B] = Wb = T \cdot m^2 = V \cdot s$$

Magnetisk dipolmoment m:

$$[m] = [Ia] = A \cdot m^2$$

Modstand (resistans) R:

$$[R] = \Omega = \frac{V}{A} = \frac{J \cdot s}{C^2}$$

Resistivitet ρ :

$$[\rho] = \Omega \cdot \mathbf{m} = \frac{\mathbf{V} \cdot \mathbf{m}}{\mathbf{A}}$$

Induktans L:

$$[L] = \mathbf{H} = \frac{\mathbf{V} \cdot \mathbf{s}}{\mathbf{A}} = \frac{\mathbf{J}}{\mathbf{A}^2}$$

9 Konstanter

Vakuum permittivitet:

$$\epsilon_0 = 8.854187813 \times 10^{-12} \frac{\mathrm{C}^2}{\mathrm{N} \cdot \mathrm{m}^2}$$

Coulomb-konstant:

$$k_e = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 8.98755179 \times 10^9 \frac{\text{N} \cdot \text{m}^2}{\text{C}^2}$$

Vakuumpermeabilitet:

$$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \, \frac{\text{N}}{\text{A}^2} = 1.256\,637\,062 \times 10^{-6} \, \frac{\text{N}}{\text{A}^2}$$

Lysets fart:

$$c = 2.99792458 \times 10^9 \,\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}$$

Der gælder:

$$\epsilon_0 \mu_0 = \frac{1}{c^2}$$

Elementarladning:

$$e = 1.602176634 \times 10^{-19} \,\mathrm{C}$$

Elektronens masse:

$$m_e = 9.109383701 \times 10^{-31} \,\mathrm{kg}$$

Protonens masse:

$$m_p = 1.6726219237 \times 10^{-27} \,\mathrm{kg}$$