

SIF4012 og MNFFY103 høst 2002: Sammendrag uke 35

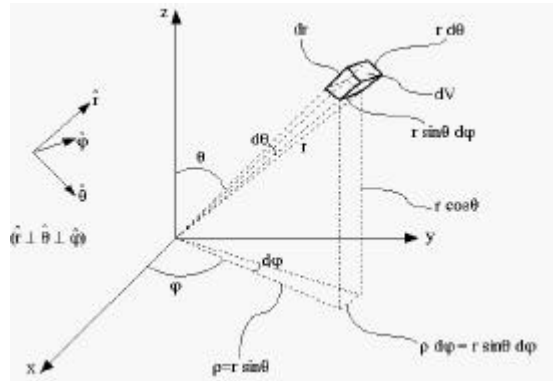
(Alonso&Finn 21.9 – 21.11)

Kontinuerlige ladningsfordelinger:

På en lengdeskala som er stor i forhold til avstanden mellom enkeltladninger ser man en tilnærmet *kontinuerlig* ladningsfordeling. (Jfr. ”enkeltmasser” (atomer) som erstattes av kontinuerlig massefordeling for makroskopiske objekter.)

Sum over enkeltladninger erstattes da av *integral* over ladningsfordeling:

$$\sum_i \Delta q_i \xrightarrow{\Delta q_i \rightarrow 0} \int dq$$



Tre dimensjoner (3D): romladning

$$dq = \rho dV$$

$\rho = \rho(\vec{r})$ = romladningstetthet = ladning pr volumenhet

$$[\rho] = [q/V] = C/m^3$$

$$\begin{aligned} dV = \text{volumelement} &= dx dy dz && (\text{kartesiske koordinater}) \\ &= r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi && (\text{kulekoordinater, se figur}) \\ &= \rho dr d\phi dz && (\text{synderkoordinater}) \end{aligned}$$

2D: flateladning

$$dq = \sigma dA$$

$\sigma = \sigma(x, y)$ = flateladningstetthet = ladning pr flateenhet

$$[\sigma] = [q/A] = C/m^2$$

$$\begin{aligned} dA = \text{arealelement} &= dx dy && (\text{kartesiske koordinater}) \\ &= r dr d\phi && (\text{polarkoordinater}) \end{aligned}$$

1D: linjeladning

$$dq = \lambda dl$$

$\lambda = \lambda(x)$ = linjeladningstetthet = ladning pr lengdeenhet

$$[\lambda] = [q/L] = C/m$$

$$dl = \text{linjeelement} = dx$$

Elektrisk felt fra kontinuerlig ladningsfordeling:

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \hat{r}$$

Elektrisk potensial = (elektrisk) potensiell energi U pr ladningsenhet: $V = \frac{U}{q}$

Enhet for elektrisk potensial: $[V] = [U/q] = J/C \equiv V$ (volt)

Hensiktsmessig energienhet:

$$1 \text{ elektronvolt} = 1\text{eV} = e \cdot 1\text{V} = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ C} \cdot \text{V} = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

= endringen i potensiell energi for en elementærladning som flyttes mellom to punkter med en potensialdifferanse på 1 volt

Endring i et systems potensielle energi = arbeidet utført på systemet:

$$dU = -dW = -\vec{F} \cdot d\vec{s} \quad (\text{arbeid} = \text{kraft} \cdot \text{vei})$$

Forskjell i potensiell energi mellom to punkter A og B:

$$\Delta U = U_B - U_A = -\int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{s} \quad (\text{linjeintegral, veiintegral})$$

Elektrisk potensialforskjell mellom to punkter A og B:

$$\Delta V = \frac{\Delta U}{q} = -\int_A^B \frac{\vec{F}}{q} \cdot d\vec{s} = -\int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{s}$$

Elektrostatisk kraft er *konserverativ*. Da er ΔU og ΔV uavhengige av integrasjonsveien mellom punktene A og B.

Kan velge nullpunkt for potensiell energi og elektrisk potensial som vi ønsker; kun *potensialforskjeller* har fysisk betydning. (Jfr potensiell energi i tyngdefeltet)

Vanlig valg: $V(r \rightarrow \infty) = 0$

Elektrisk potensial fra punktladning:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r} \quad (\text{Coulombpotensialet})$$

Elektrisk potensial fra kontinuerlig ladningsfordeling:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r} \quad \text{med} \quad dq = \begin{cases} \rho(x, y, z) dV & (3D) \\ \sigma(x, y) dA & (2D) \\ I(x) dx & (1D) \end{cases}$$

Potensiell energi mellom punktladninger:

- mellom to punktladninger: $U_{12} = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r_{12}}$
- mellom flere punktladninger: $U = \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} U_{ij}$ (faktor $\frac{1}{2}$ hindrer dobbelttelling)

Ekvipotensialflater = flater i rommet med konstant potensial.

$$\Delta V = -\int \vec{E} \cdot d\vec{s} = 0 \text{ for vilkårlig integrasjonsvei på ekvipotensialflate}$$

Dermed: $\vec{E} \perp$ ekvipotensialflate