

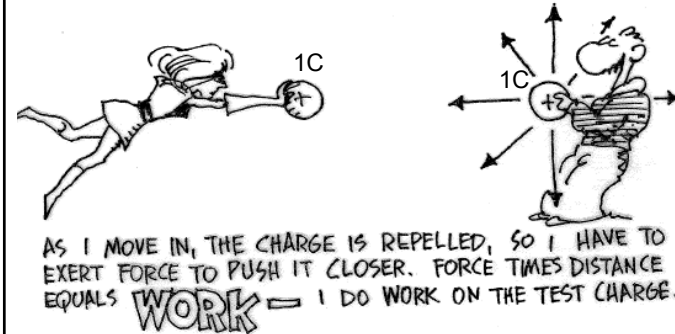
Kap. 23 Elektrisk potensial

Skal definere på grunnlag av elektrisk felt E :

- Elektrisk potensiell energi, U
- Elektrisk potensial, V
 - (Kretsteknikk: El. potensialforskjell = spenning)
- Ekvipotensialflater
- Potensialgradient og elektrisk felt.

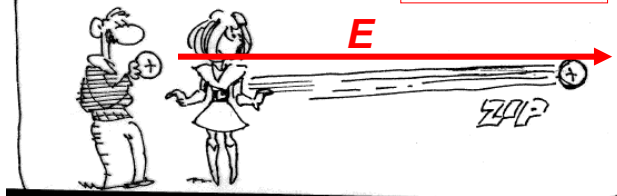
Arbeid kreves for å føre sammen ladninger

Påført arbeid gir potensiell energi



WE SAY THAT THE WORK GOES INTO THE
POTENTIAL ENERGY
OF THE TEST CHARGE.
IF I RELEASE THE CHARGE, IT FLIES AWAY, AND POTENTIAL ENERGY IS CONVERTED INTO KINETIC ENERGY.

Positive ladninger "faller" i retning E



Eks. 1, forts. av: Hvor stor er 1 coulomb ?

- Du og din kamerat/venninde holder hver ei kule med ladning $+1,0\text{ C}$. Dere beveger dere mot hverandre fra uendelig i et ellers elektrisk nøytralt rom
- a) Hvor nærme kan dere komme hverandre?
Anta dere kan trykke med $F = 500\text{ N}$ hver. (Svar: $4,2\text{ km}$)
- b) Hvor stort er det elektriske feltet i avstand $4,2\text{ km}$? (Svar: 500 N/C)
- c) Hvor mye arbeid for å føre dere sammen fra $a = \infty$ til $b = 4,2\text{ km}$? (anta en av dere står i ro)

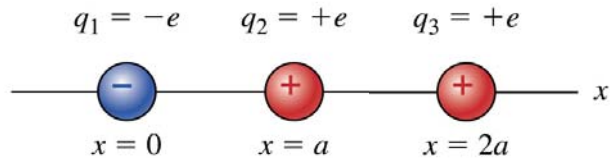
$$W = -\int_{\infty}^b q_1 \vec{E} \cdot d\vec{l} = -q_1 k q_2 \int_{\infty}^b \frac{dr}{r^2} = 9 \cdot 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2 \cdot (1\text{C})^2 \left(\frac{1}{4,2\text{ km}} - \frac{1}{\infty} \right) = 2,1\text{ MJ}$$

eller

$$U(b) = k q_0 q \frac{1}{b} = 9 \cdot 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2 \cdot (1\text{C})^2 \cdot \frac{1}{4,2\text{ km}} = 2,1\text{ MJ}$$

(som å løfte 100 kg $2,2\text{ km}$ opp, eller ca. $\frac{1}{4}$ av kroppens energibruk per dag)

Eks. 2 \approx Y&F Ex. 23.2
To og tre punktladninger



- 0) Finn potensiell energi til q_1 og q_2
 a) Finn nødvendig arbeid for å plassere q_3
 = potensiell energi for q_3
 b) Finn total potensiell energi

Kap. 23,
så langt

- Elektrisk potensiell energi, U

Definisjon: $U_b - U_a = -q_0 \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$ (23.2)

$a = b$: E -feltet er konservativt: $\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$
 (arbeid uavhengig vegen)

Rundt pkt.ladning, relativt $a=\infty$: $U(r) = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0 r}$ (23.9)

Elektrisk potensial $V (= U/q_0)$:

Relativt potensial, fra def. av pot.en:

$$V_b - V_a = \frac{U_b - U_a}{q_0} = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad (23.17)$$

Absolutt potensial (relativt ∞):

rundt én punktladning: $V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r}$ (23.14)

rundt mange punktladninger: $V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$ (23.15)

rundt kontinuerlig ladninger: $V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$ (23.16)

Eks. 3, forts. av:
Hvor stor er 1 coulomb ?

- Du og din kamerat/venninen holder hver ei kule med ladning $+1,0 \text{ C}$. Dere beveger dere mot hverandre fra uendelig i et ellers elektrisk nøytralt rom
- a) Hvor nærme kan dere komme hverandre?
Anta dere kan trykke med $F = 500 \text{ N}$ hver. (Svar: 4,2 km)
- b) Hvor stort er det elektriske feltet i avstand 4,2 km? (Sv: 500 N/C)
- c) Hvor mye arbeid for å føre dere sammen fra $a=\infty$ til $b=4,2 \text{ km}$? (anta en av dere står i ro) (Sv: 2,1 MJ)
- d) Hva er potensialforskjellen mellom dere (ved $b=4,2 \text{ km}$) ?

Enklest, fra utregnet arbeid i pkt c):

$$V = W/q_2 = 2,1 \text{ MJ} / 1,0 \text{ C} = \underline{2,1 \text{ MV}}$$

Eller fra potensial $V(r)$ rundt punktladning:

$$V(r) = k q_1 / r \\ = 9,0 \cdot 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2 \cdot 1,0 \text{ C} / 4,24 \text{ km} = 2,12 \text{ MV} = \underline{2,1 \text{ MV}}$$

Beregning av potensial:

Metode 1, Superposisjon av punktladninger (V rel. ∞):

diskrete ladninger:
$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i} \quad (23.15)$$

kontinuerlig ladninger:
$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r} \quad (23.16)$$

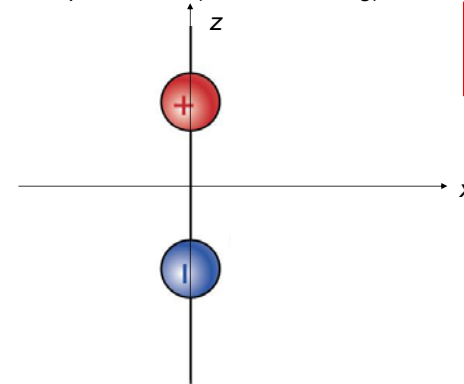
$$V_b - V_a = V(\vec{r}_b) - V(\vec{r}_a)$$

Metode 2: Fra definisjonen, når \vec{E} er kjent:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad (23.17)$$

Eks. 4: V rundt dipol (Øving 4)

Finn potensial V (relativt uendelig) rundt dipol



Metode 1:

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

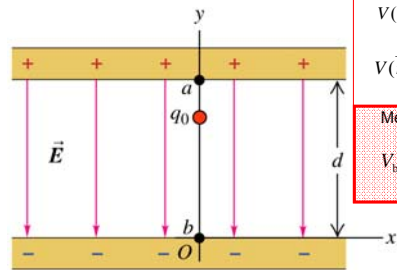
$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$
 Metode 2:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

Eks.5: V mellom to (uendelige) parallelplater (Y&F Ex. 23.9)

\vec{E} fra tidligere:

$$E = \sigma / \epsilon_0$$



(Y&F Fig 23.18)

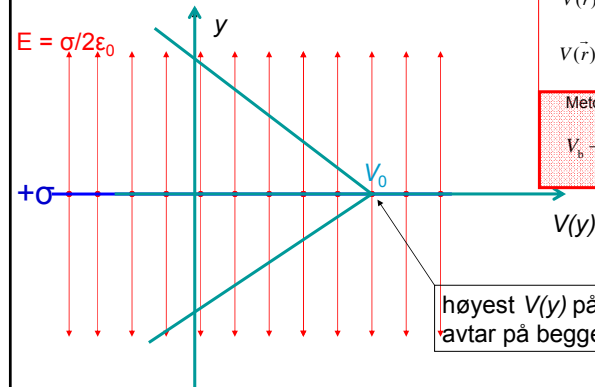
Metode 1:

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$
 Metode 2:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

Eks 5B: Flateladning



Metode 1:

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$
 Metode 2:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

høyest $V(y)$ på plata, avtar på begge sider

Eks.6: V inni og utenfor ladet lederkule (Y&F Ex. 23.8)

E fra Eks.3 i kap 22 (Ex. 22.5):

Metode 1:

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$

Metode 2:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

(Y&F Fig 23.17)

Eks.7: V på aksen til tynn ring (Y&F Ex. 23.11)

Metode 1

Metode 1:

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$

Metode 2:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

fordi:
 Vanskeligere å finne $E(x)$ (Eks. 4 kap 21)
 enn å finne $V(x)$

(Y&F Fig 23.21)

Eks.8: V inni og utenfor uniformt ladd kule

Metode 2

Metode 1:

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$

Metode 2:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

E fra Eks.1 i kap 22 (Ex. 22.9):

(Y&F Fig 22.22)

Eks.9: V rundt uendelig lang linjeladning (Y&F Ex 23.10)

E fra Eks.3, kap.21 (Ex.21.11):

Metode 2

Metode 1:

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$

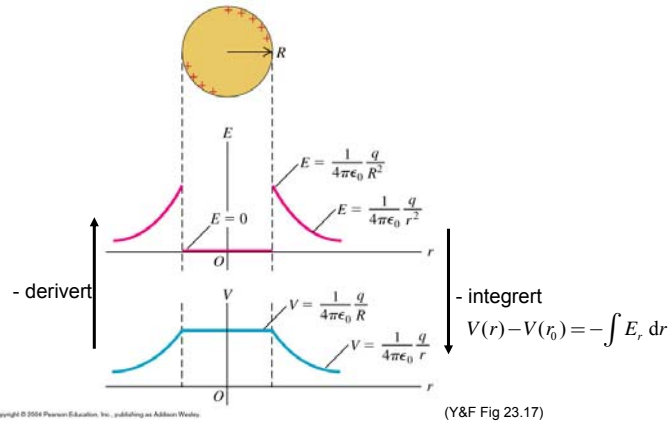
Metode 2:

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$V(r) - V(r_0) = - \int_{r_0}^r E_r dr = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{r}{r_0}$$

Referansepunkt r_0 :
 ∞ og 0 er begge ubrukelige.

Eks.6: V inni og utenfor ladet lederkule
(Y&F Ex. 23.8)



Gradienten til en skalar er en vektor:
(fra formelsamling s. 2):

Kartesiske koord:

$$\text{grad}V = \vec{\nabla}V = \hat{i} \frac{\partial V}{\partial x} + \hat{j} \frac{\partial V}{\partial y} + \hat{k} \frac{\partial V}{\partial z}$$

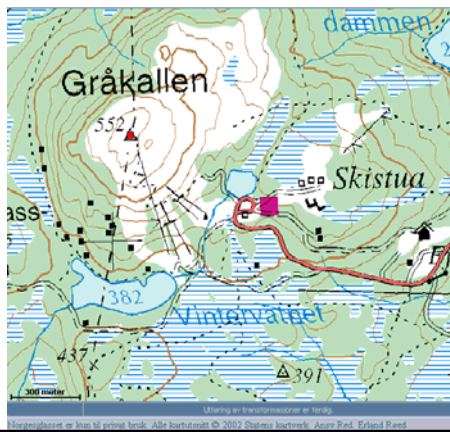
Sylinderkoord:

$$\vec{\nabla}V = \hat{r} \frac{\partial V}{\partial r} + \hat{\phi} \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \phi} + \hat{k} \frac{\partial V}{\partial z}$$

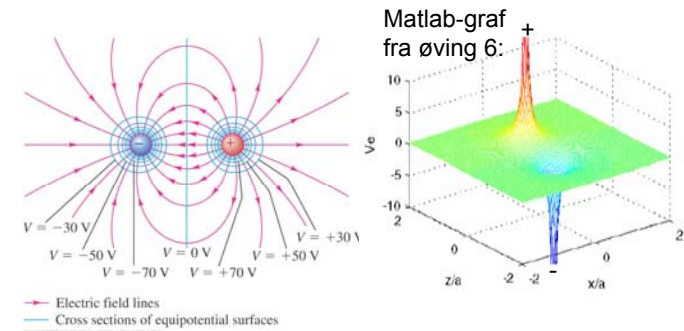
Kulekoord:

$$\vec{\nabla}V = \hat{r} \frac{\partial V}{\partial r} + \hat{\theta} \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} + \hat{\phi} \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \phi}$$

Gravitasjonen har også ekvipotensialflater.
Høydekoter på kart er skjæring mellom epf. og terrenget:



Dipol



Kap. 23: Oppsummering 1 Elektrisk potensial

Arbeid av el.kraft $q\vec{E}$ er kun avhengig av start-(a) og slutt (b) posisjon

Alle E -felt er konservative: $\oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = 0$

Kan definere:

Elektrisk potensial = $\frac{\text{elektrisk potensiell energi}}{\text{ladning}}$

$$V_{ba} = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{\ell}$$

$$\vec{E} = -\text{grad}V$$

Enhet: $[V] = J / C = \text{volt} = V$

Energienheter:

1 CV = tilleggsenergi for 1C ved å flytte 1 V høyere = 1 J
1 eV = tilleggsenergi for 1e ved å flytte 1 V høyere = 0,16 aJ

Absolutt potensial definert relativt $r = \infty$

Kap. 23: Oppsummering 2 Elektrisk potensial

Beregning av potensial:

Metode 1: Superposisjon, romlig integrasjon: $V(r) = k \iiint \frac{dq}{r}$

Metode 2: Linjeintegral, når \vec{E} er kjent: $V_{ba} = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{\ell}$

• **Løsningsmetodikk for E og V :**

Hvis E enkel å finne (eks. fra Gauss' lov): Bestem E , deretter V fra Metode 2.

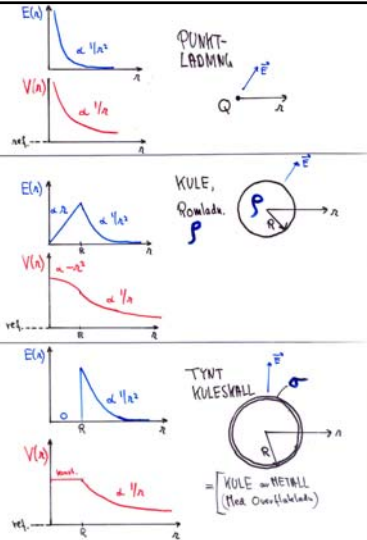
Hvis V enkel å finne (fra metode 1): Bestem V , deretter E fra $E = -\text{grad} V$

• Ladninger kan flyttes uten arbeid på **ekvipotensialflater**.

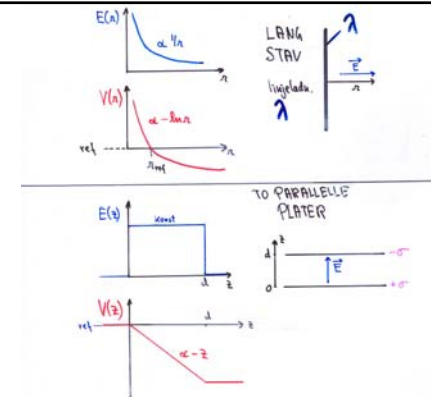
• E er normal til ekvipotensialflater.

• Elektrisk **leder** er på en og samme potensialflate.

E og V
rundt ulike
ladnings-
samlinger



E og V
rundt ulike
ladnings-
samlinger



For alle:

$$E(r) = -\frac{dV}{dr}$$

$$E(z) = -\frac{dV}{dz}$$

$$\vec{E}(\vec{r}) = -\nabla V(\vec{r})$$