

Kap. 23

Elektrisk potensial

Skal definere på grunnlag av elektrisk felt **E** :

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

Gravitasjon (punktmasser):

Kraft: $\vec{F}(\vec{r}) = -G \frac{m_1 m_2}{r^2} \hat{r}$ (alltid negativ)

Pot.energi: $U(\vec{r}) = -G \frac{m_1 m_2}{r}$ (alltid negativ)

Elektrisitet (punktladninger):

Kraft: $\vec{F}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}$ (Coul) (pos/neg)

Pot.energi: $U(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r}$ (pos/neg)

Skal utlede $U(r)$

Kap. 23. Elektrisk potensial

- Elektrisk potensiell energi, U

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

Rundt pkt.ladning: $U_b - U_a = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_b} - \frac{1}{r_a} \right)$ (23.8)

Rundt pkt.ladning, relativt $r_a = \infty$: $U(r) = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}$ (23.9)

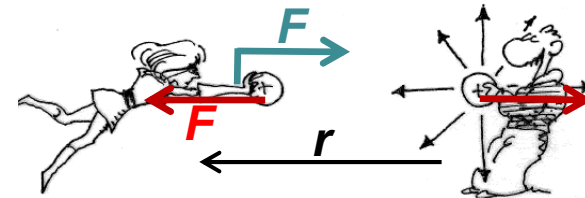
a = b: E -feltet er konservativt:
(arbeid uavhengig vegen) $\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$

Eks. 1, forts. av:

Hvor stor er 1 coulomb ?

- Du og din kamerat/vennine holder hver ei kule med ladning +1,0 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 $F = 500$ N hver. (Svar: 4,2 km)
- b) Hvor stort er det elektriske feltet i avstand 4,2 km? (Svar: 500 N/C)
- c) Hvor mye arbeid for å føre dere sammen fra $a=\infty$ til $b=4,2$ km? (anta en av dere står i ro)

Arbeid av elektrisk kraft F :



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

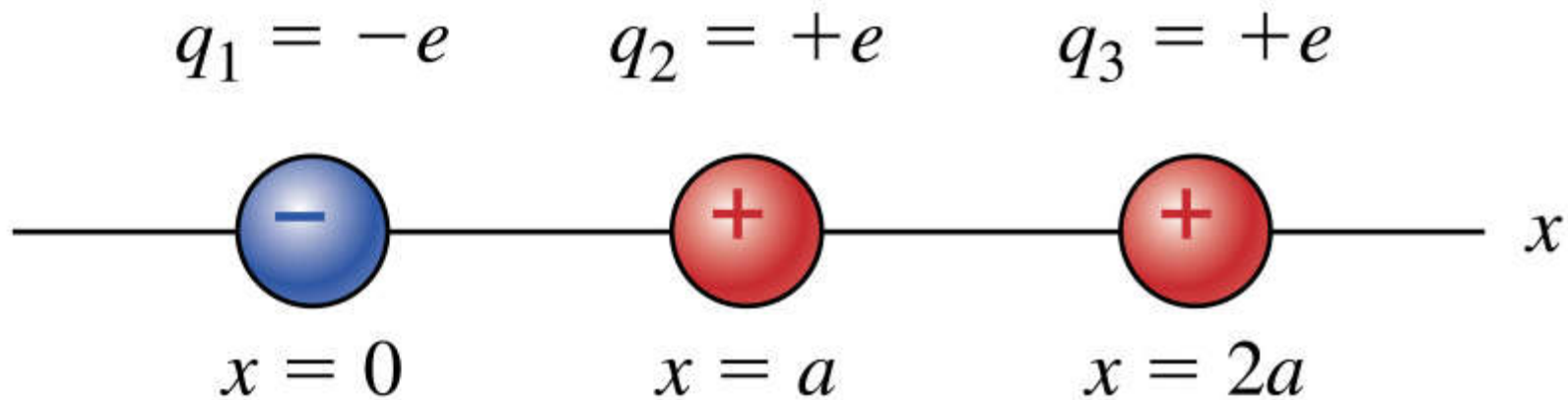
eller enklere fra

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

$$\text{«Vårt» arbeid} = - \text{arbeid av } F = \underline{\underline{-W = +2,1 \text{ MJ}}}$$

(som å løfte 100 kg 2,2 km opp, eller ca. ¼ av kroppens energibruk per dag)

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



- Finn potensiell energi til q_1 og q_2 (relativt ∞)
- Finn nødvendig arbeid for å plassere q_3
= potensiell energi for q_3 (i naboskap av q_1 og q_2)
- Finn total potensiell energi

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:

$$V(r) = \frac{U(r)}{q_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r} \quad (23.14)$$

rundt mange punktladninger:

$$V(x, y, z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i} \quad (23.15)$$

rundt kontinuerlig ladninger:

$$V(x, y, z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r} \quad (23.16)$$

Eks. 3, forts. av:

Hvor stor er 1 coulomb ?

- Du og din kamerat/vennine holder hver ei kule med ladning +1,0 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 $F = 500$ 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 $b = 4,2$ km? (anta en av dere står i ro) (Sv: 2,1 MJ)
- d) Hva er potensialforskjellen mellom dere (ved $b = 4,2$ 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:

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

Beregning av potensial:

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

diskrete ladninger:
$$V(x, y, z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i} \quad (23.15)$$

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

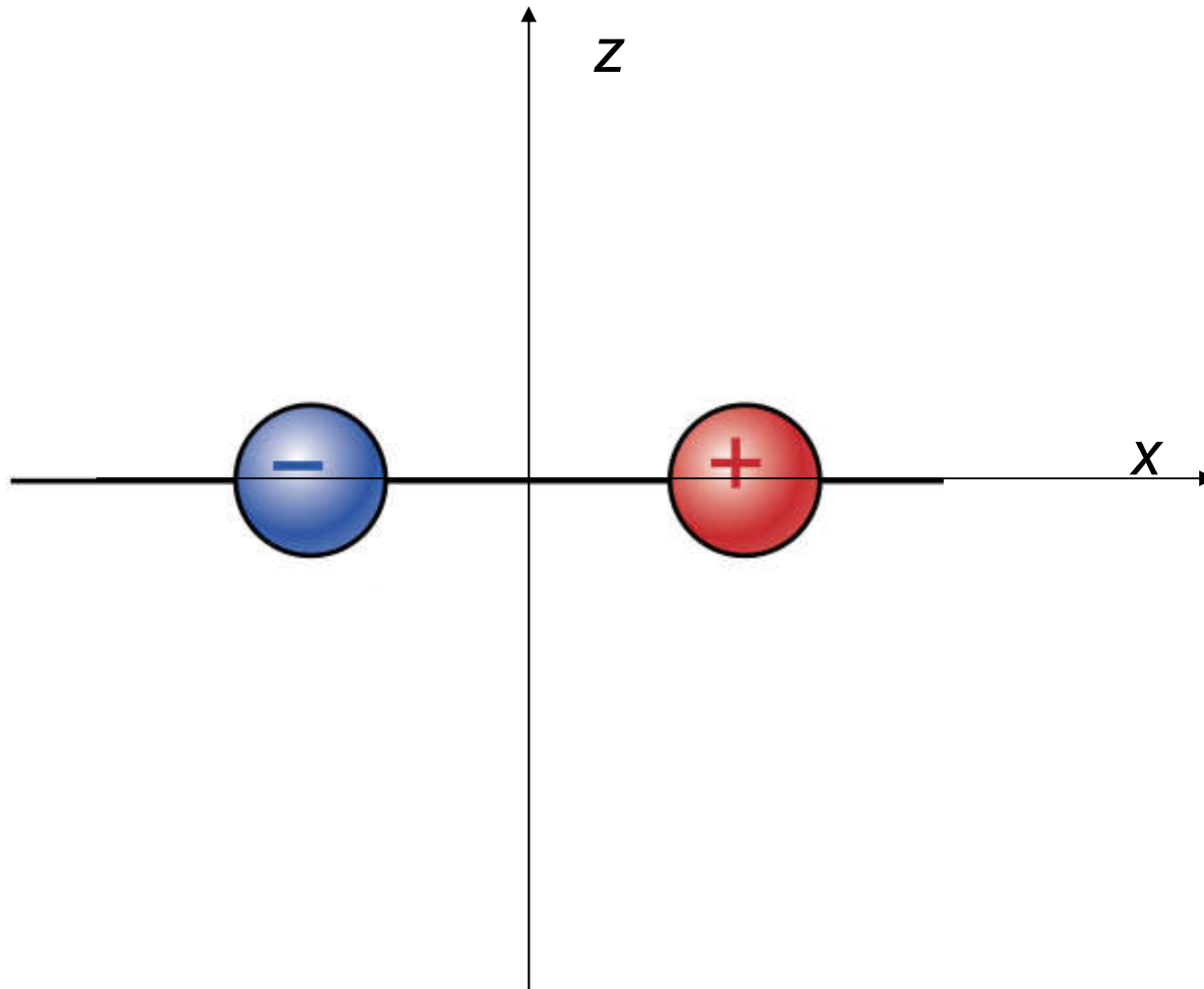
$$V_b - V_a = V(\vec{r}_b) - V(\vec{r}_a)$$

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

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

Eks. 4: V rundt dipol (mer i øving 4)

Finn potensial V (relativt uendelig) rundt dipol



Metode 1:

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

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

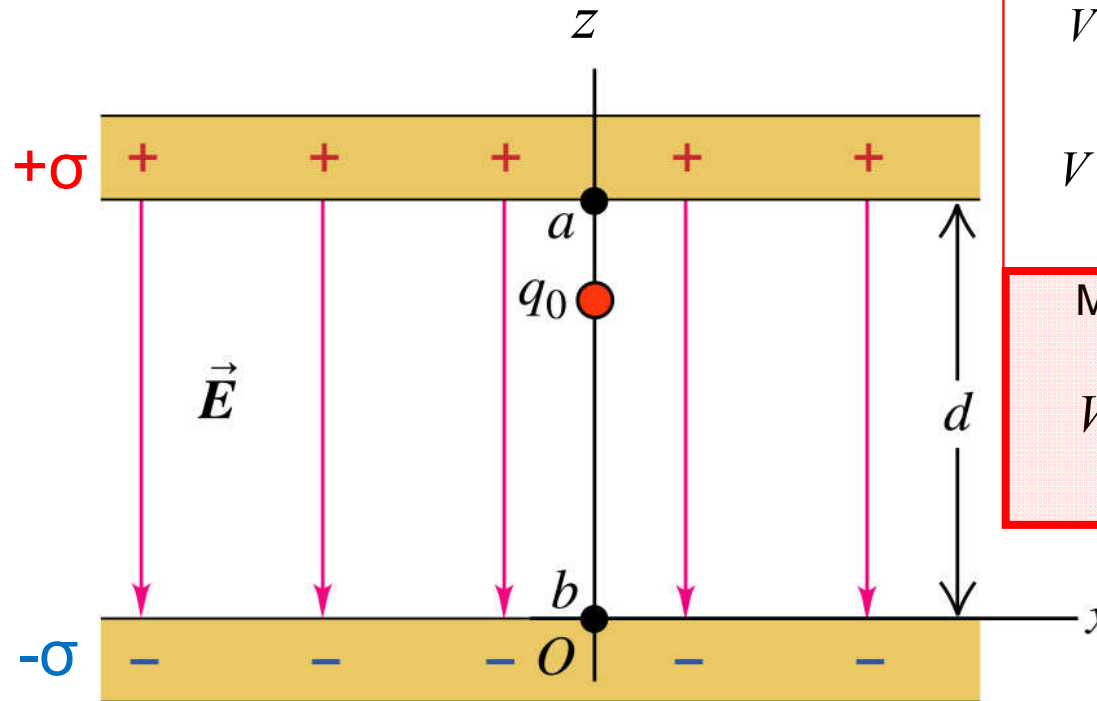
Metode 2:

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

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

E fra tidligere:

$$E = \sigma/\epsilon_0$$



Copyright © 2004 Pearson Education, Inc., publishing as Addison Wesley.

(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

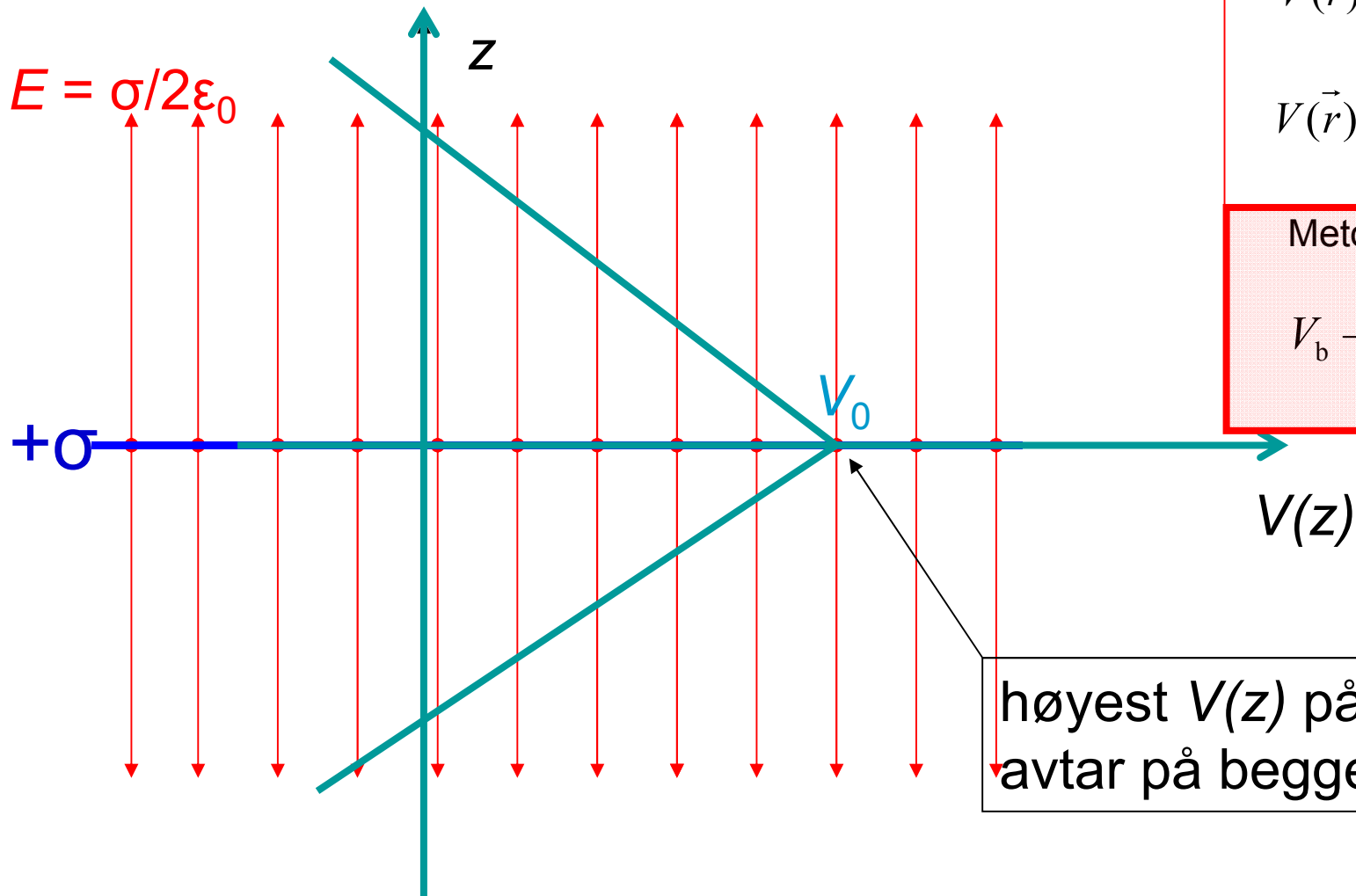
Metode 1:

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

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

Metode 2:

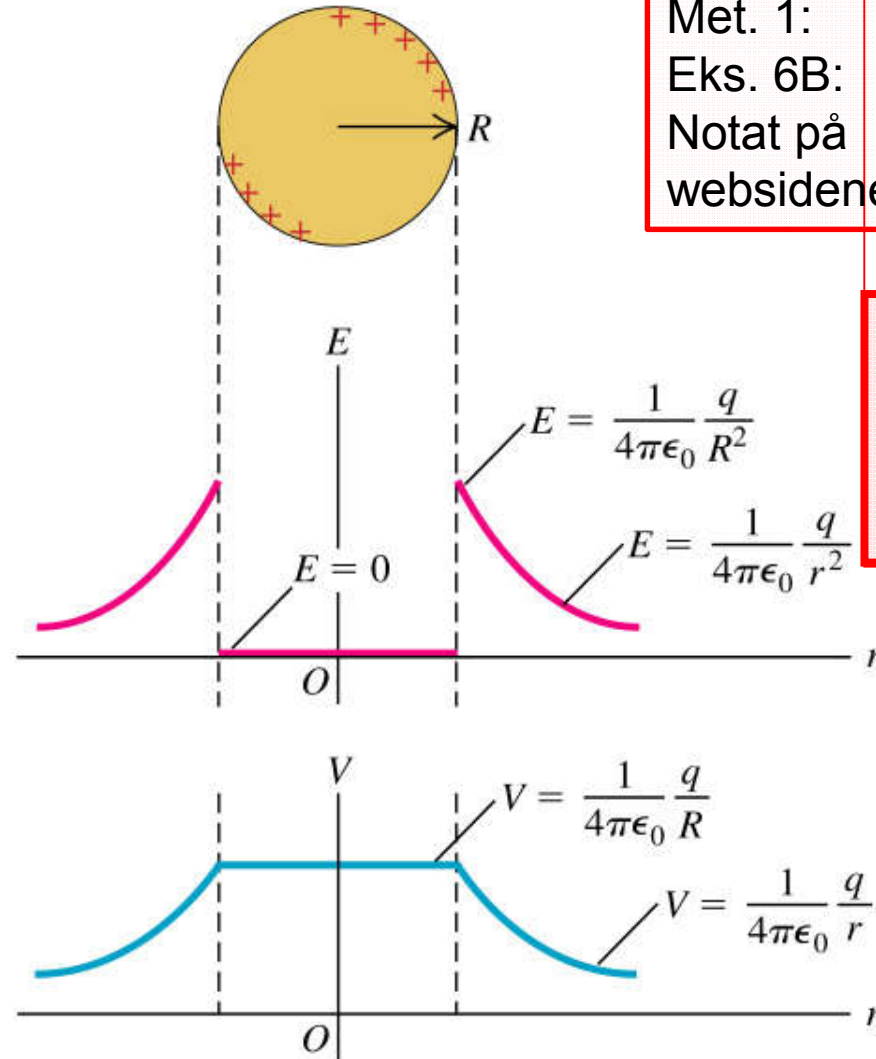
$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$



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

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

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



Met. 1:
Eks. 6B:
Notat på
websidene

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:

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

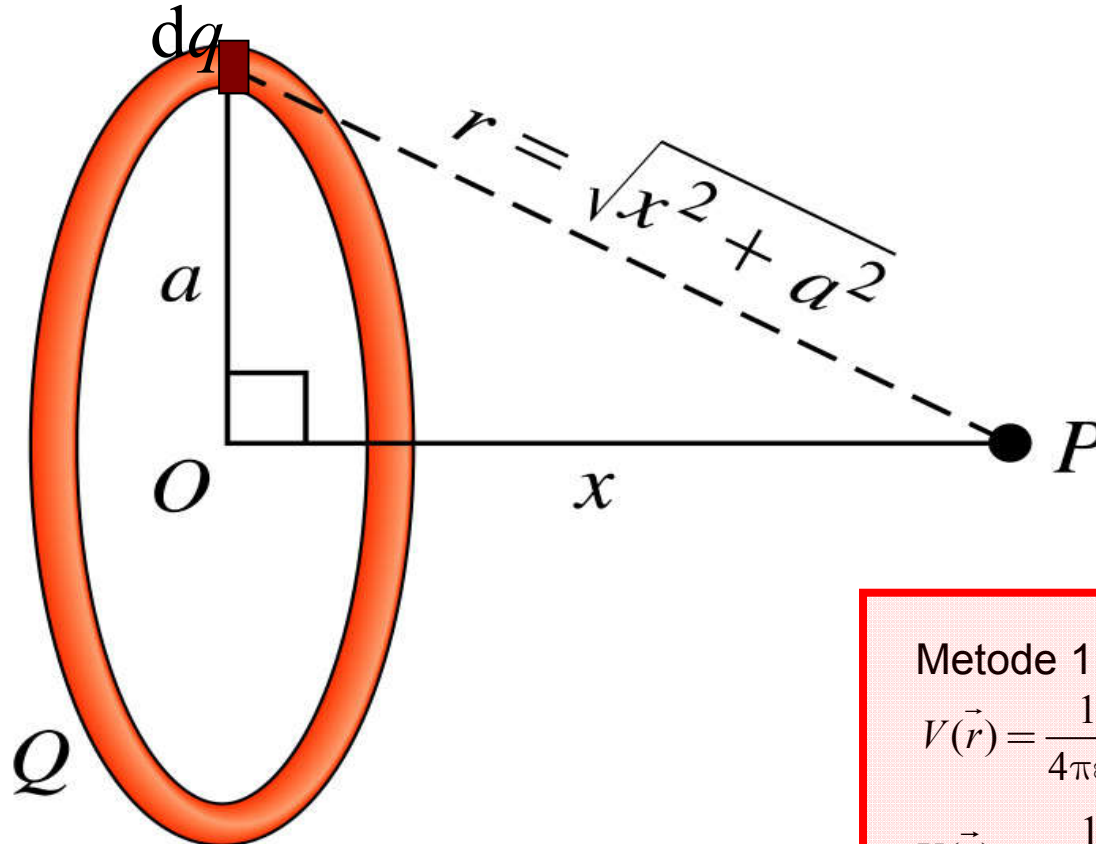
Eks.7: V på aksen til tynn ring (Y&F Ex. 23.11)

Metode 1

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

Resultat:

$$V(x) = k Q / r$$



Copyright © 2004 Pearson Education, Inc., publishing as Addison Wesley.

(Y&F Fig 23.20)

Eks. 4 kap 21:

$$E_x = k Q x / r^3 \quad (21.8)$$

Metode 1:

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

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

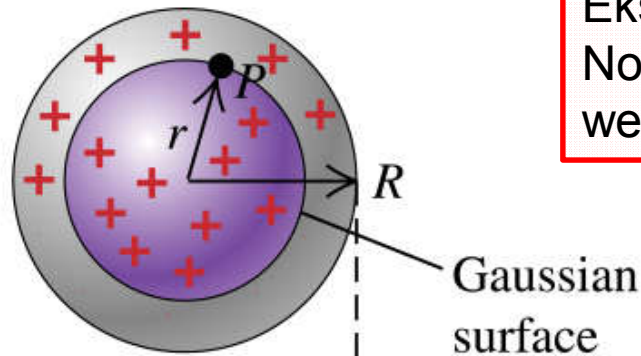
Metode 2:

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

Eks.8: V inni og utenfor uniformt ladd kule

Metode 2

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



Met. 1:
Eks. 8B:
Notat på
websidene

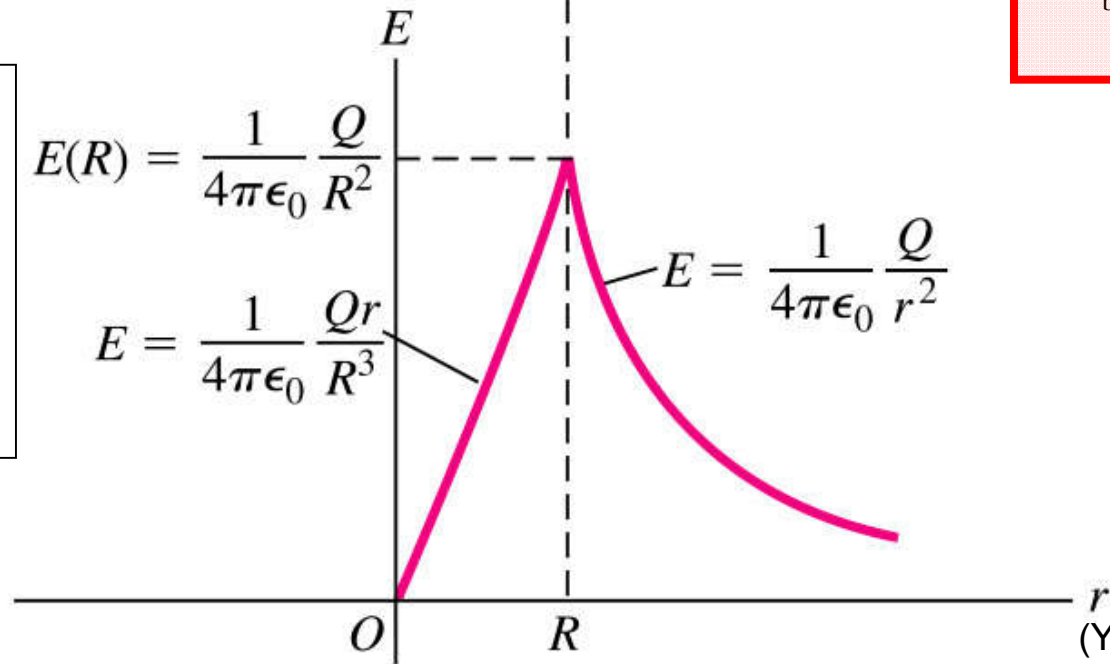
Metode 1:

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

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

Metode 2:

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



(Y&F Fig 22.22)

Eksempler

i forelesning (Eks...), Y&F Ed13 (Ex...), og Lillestøl (L...)

	Kap 21. E -felt	Kap 22. Gauss lov	Kap 23. Potensial
Dipol	Eks. 2 Ex. 21.8+21.14 L19.6		Eks. 4 Ex. 23.4 Met 1
Linjeladning endelig	Eks. 3 Ex. 21.10		Ex. 23.12
Linjeladning uendelig	(Eks. 3) L19.7	Eks. 5 Ex. 22.6, L19.13	Eks. 9 Ex. 23.10
Tynn ring	Eks. 4 Ex. 21.9		Eks. 7 Ex. 23.11 Met 1 Met 2: Eks. 7B
Sirkulær plate	Eks. 5 Ex. 21.11		
Uendelig plate	Eks. 6 Ex. 21.11 L19.9	Eks. 2 Ex. 22.7 L19.14	Eks. 5B L19.15 Met 2
Parallellplater	Ex. 21.12 Eks. 7	Ex. 22.8	Eks. 5 Ex. 23.9 Met 2
Kule med homogen ladning		Eks. 1 Ex. 22.9, L19.12	Eks. 8 L19.19 Met 2
Lederkule		Eks. 3 Ex. 22.5	Eks. 6 Ex. 23.8 Met 2 Met 1: Eks. 6B

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

\mathbf{E} fra Eks.5,kap.22
(Ex.22.6):

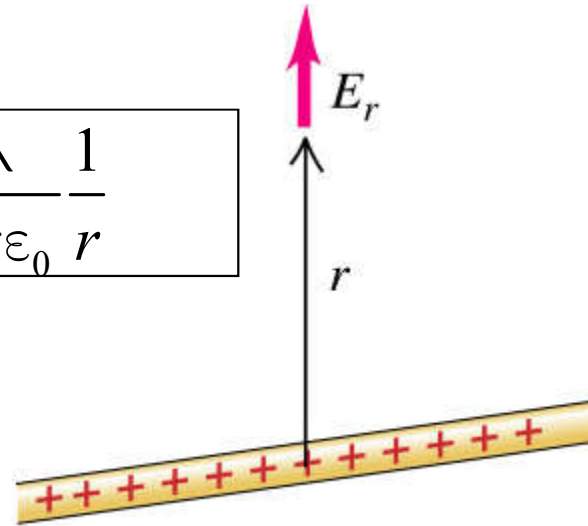
$$E_r = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}$$

Metode 2

$$V(r) - V(r_0)$$

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

Referansepunkt r_0 :
 ∞ og 0 er begge
ubrukelige.



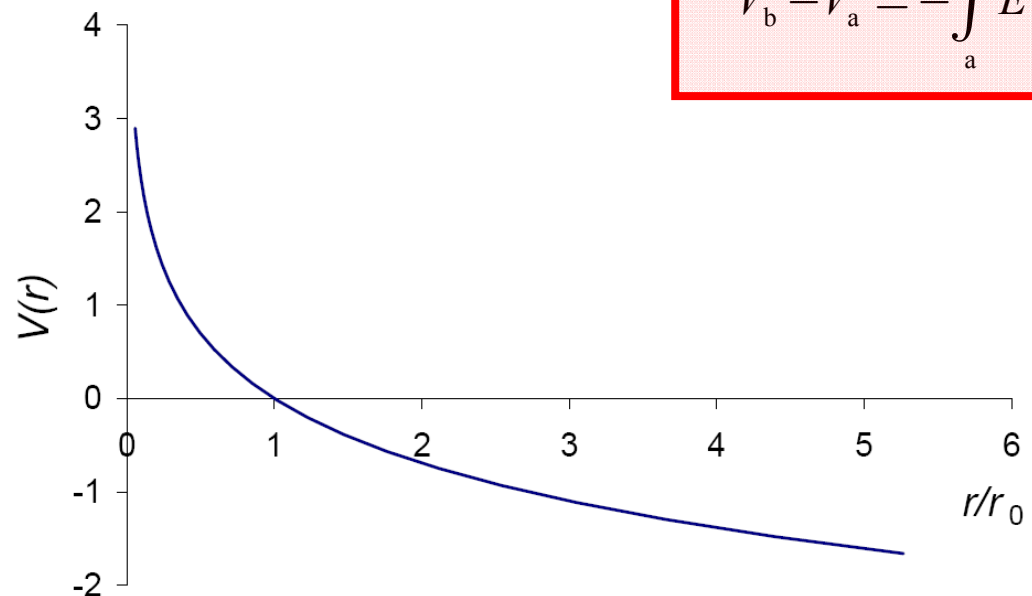
Metode 1:

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

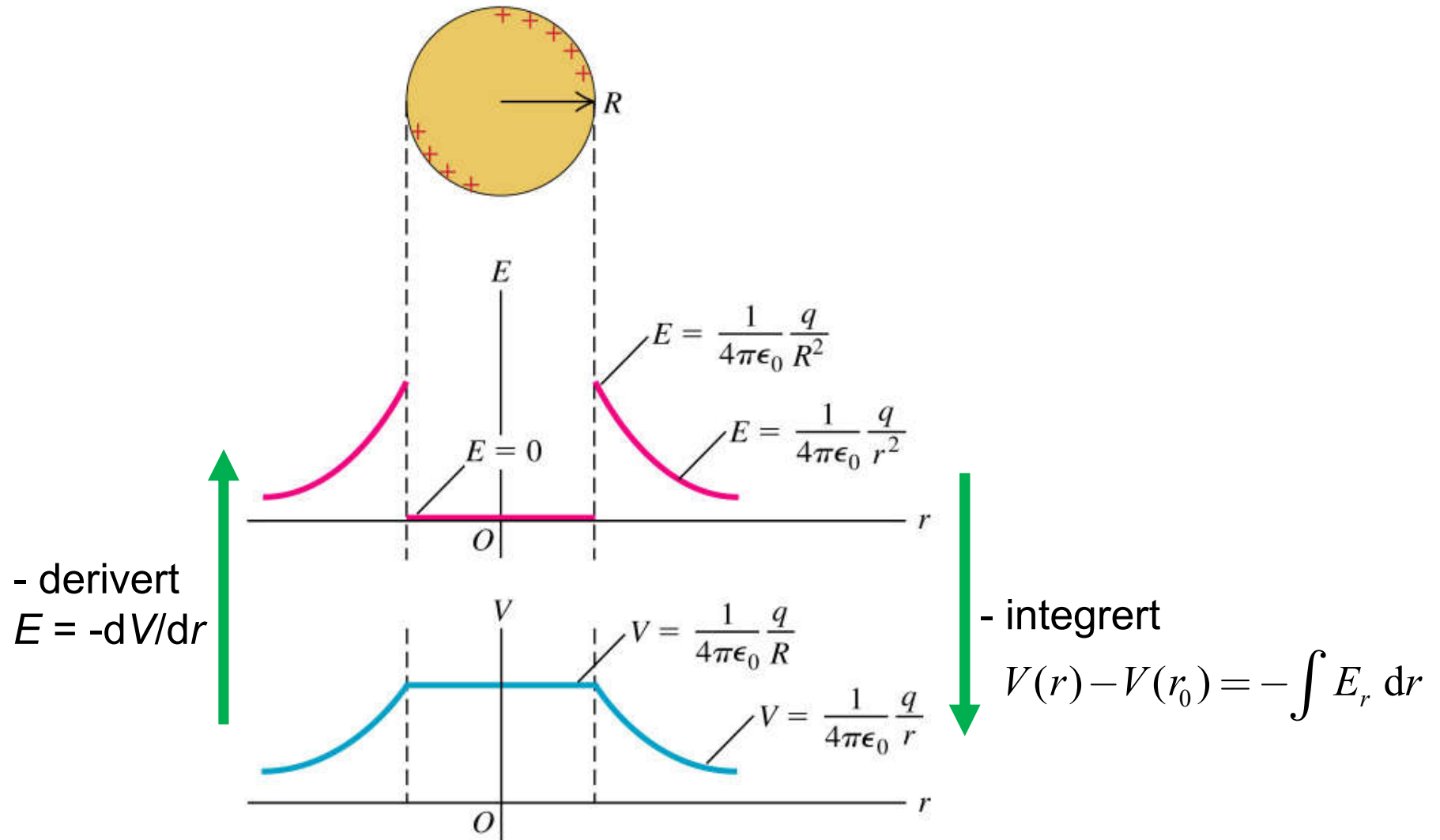
$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{dq}{r}$$

Metode 2:

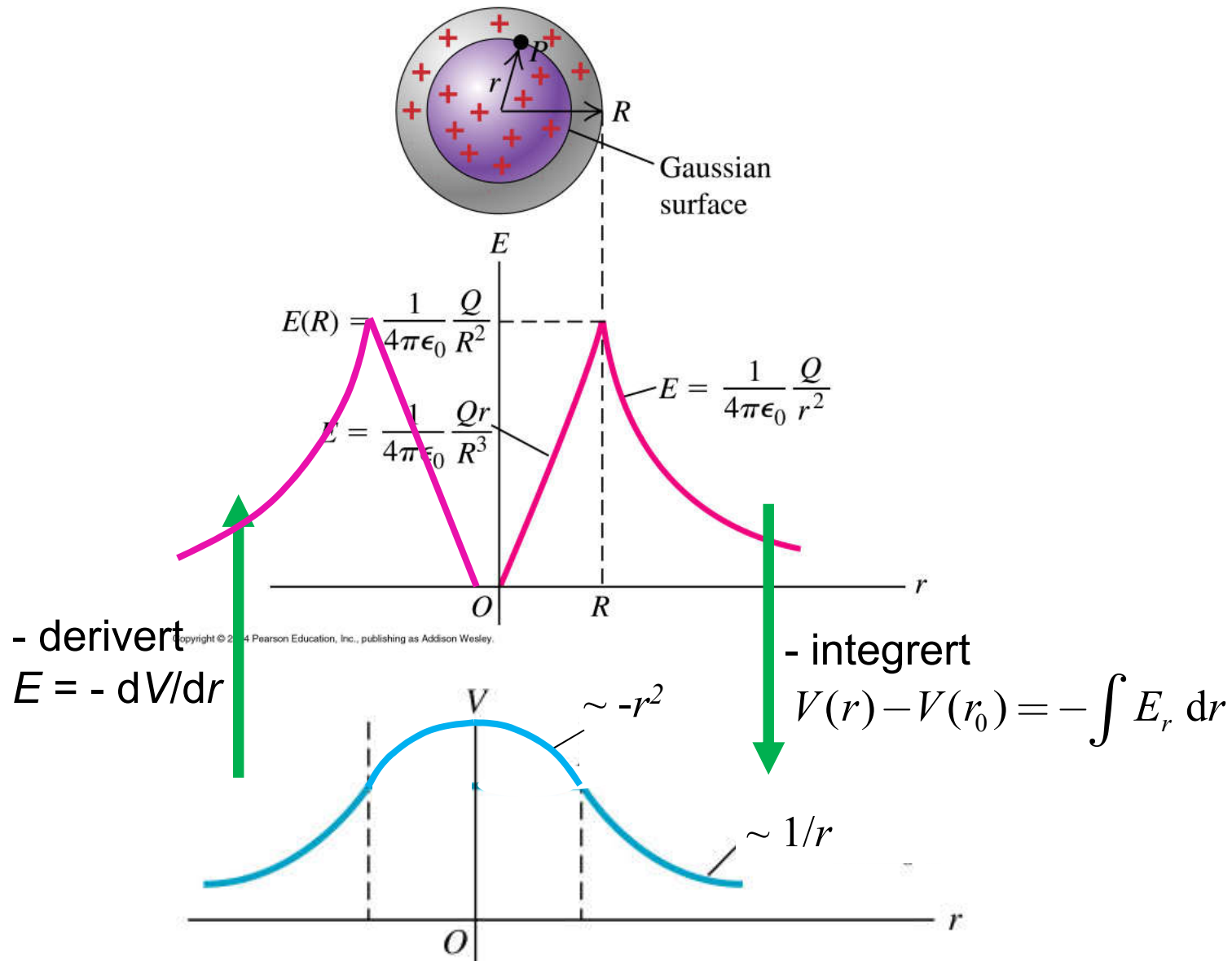
$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$



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



Eks.8: V inni og utenfor uniformt ladd kule



(Y&F ≈ Fig 22.22)

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

Kartesiske koord:

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

Sylinderkoordinat

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

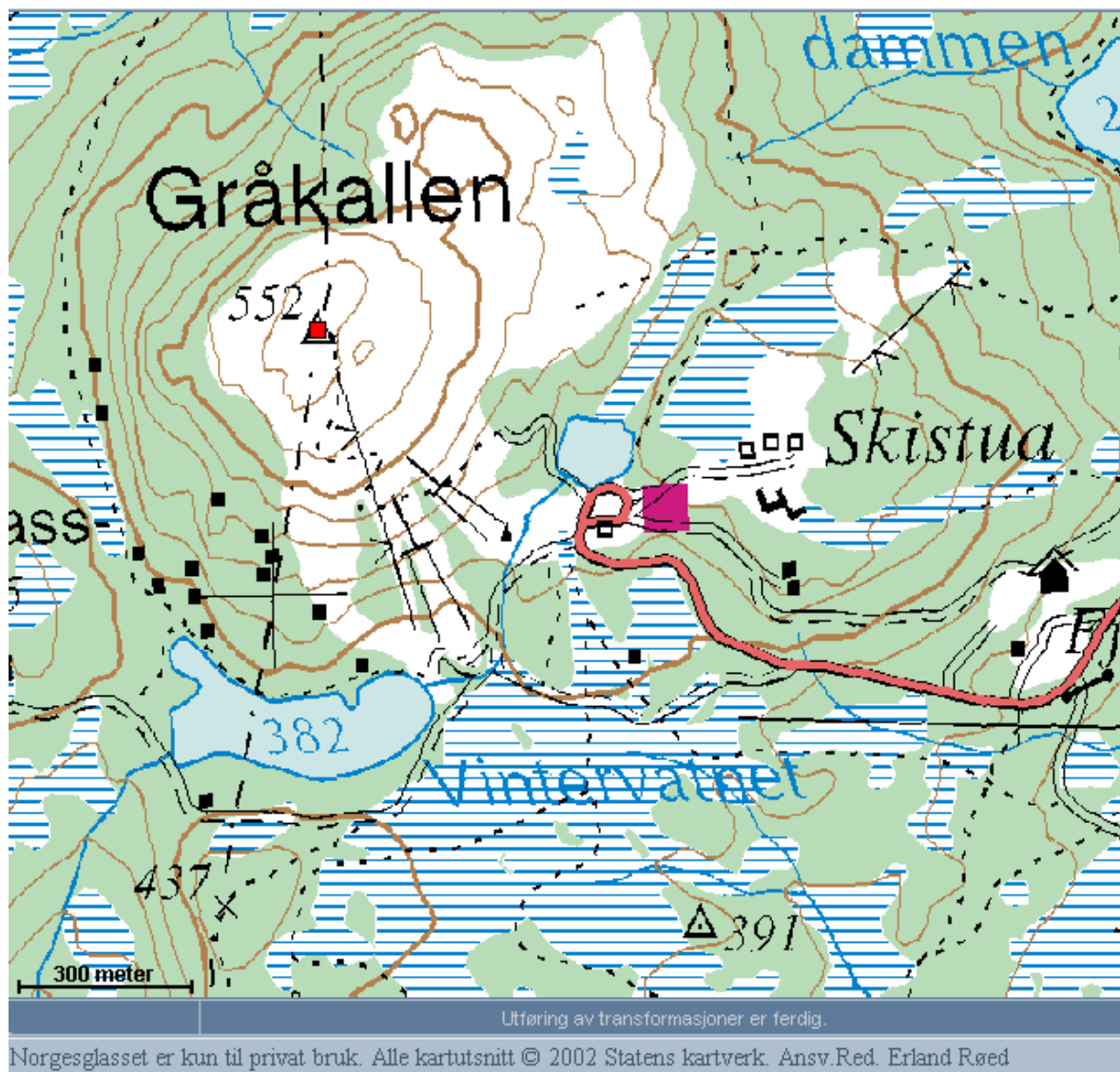
Kulekoordinat:

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

Ekvipotensialflater

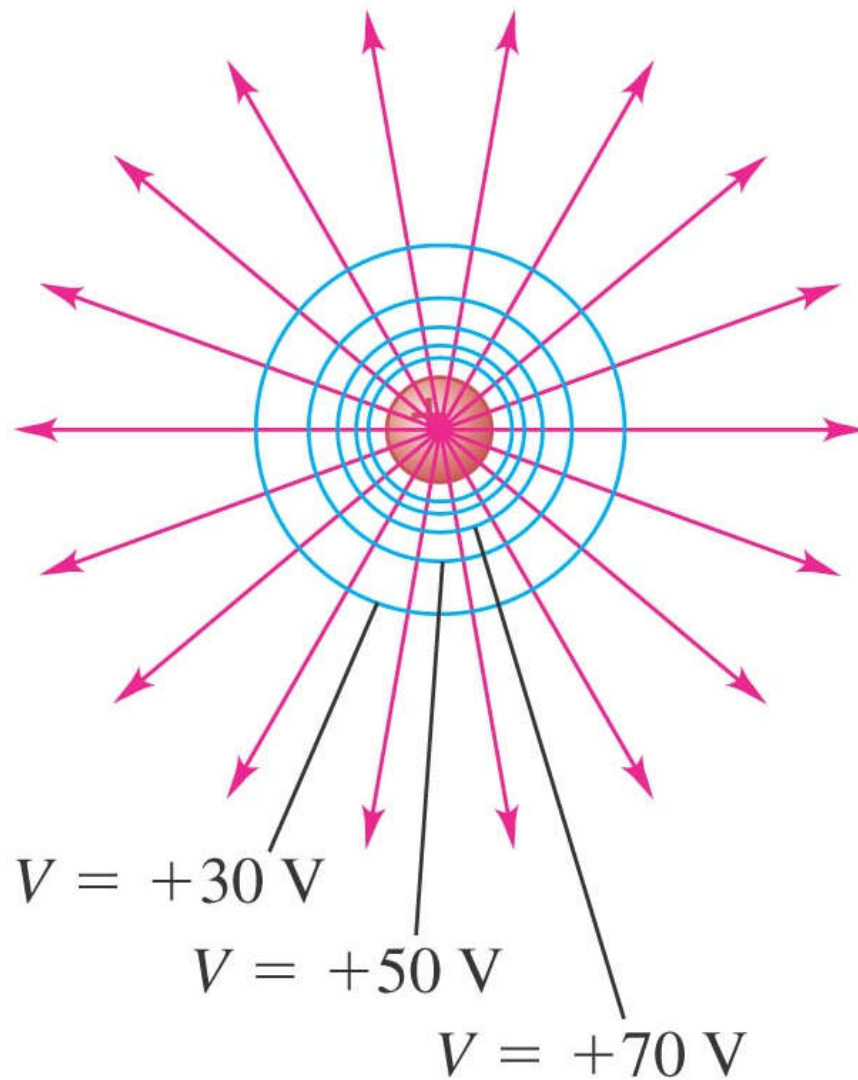
= flater med innbyrdes konstant potensial.

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



Ekvidistanse:
 $\Delta h = 20 \text{ m}$
(grav.potensial:
 $\Delta V = \Delta gh$)

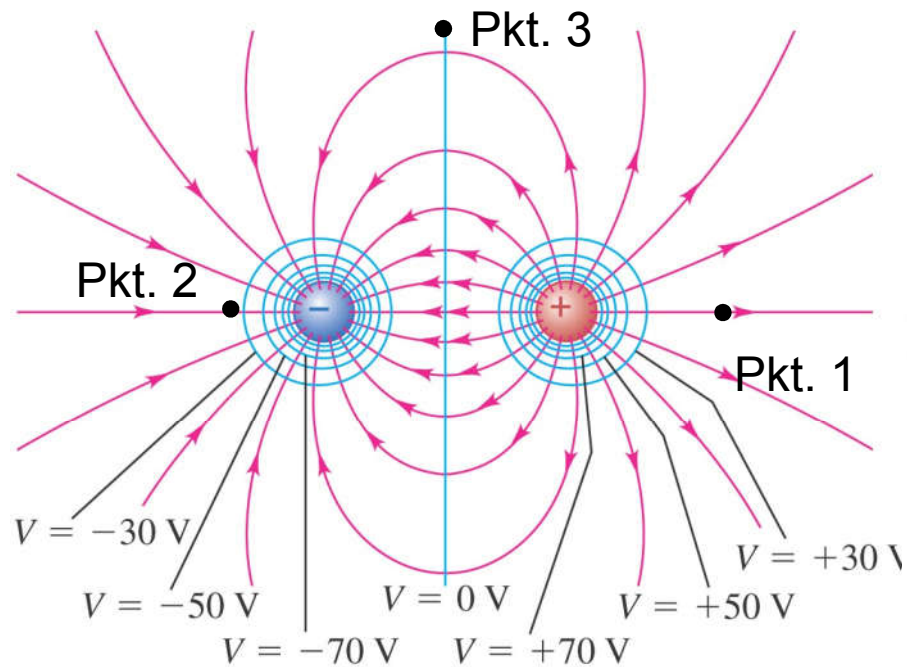
Punktladning



Ekvipotensialflater blå,
ekvidistanse $\Delta V = 20 \text{ V}$.

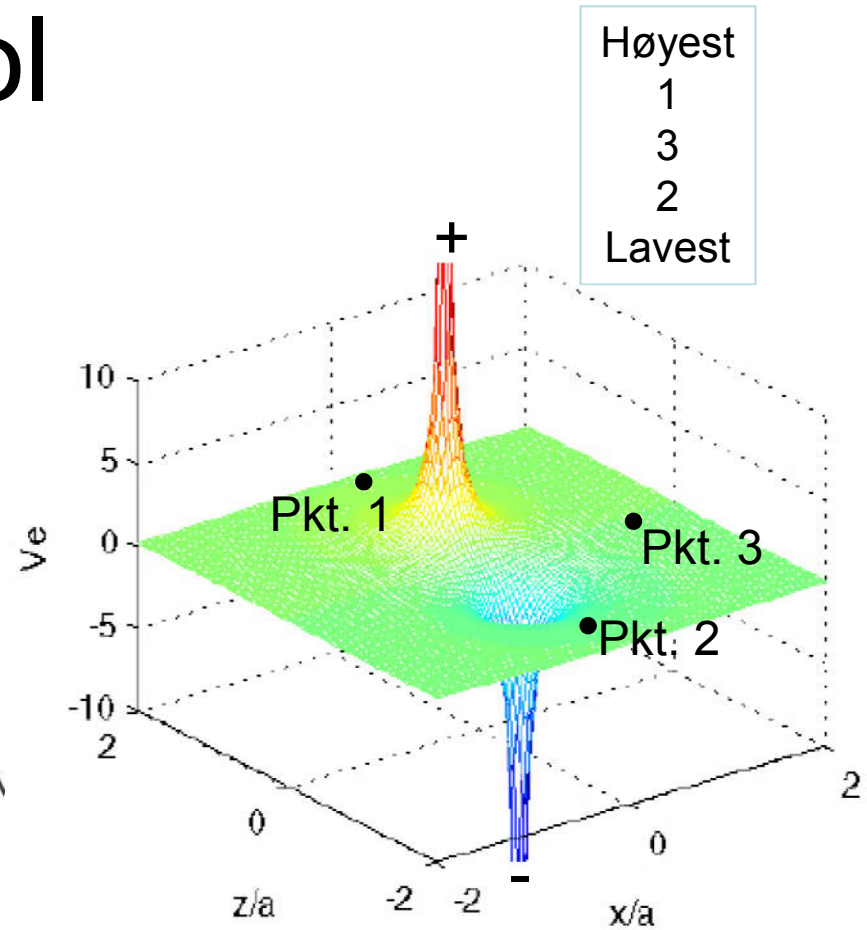
Feltlinjer røde.

Dipol



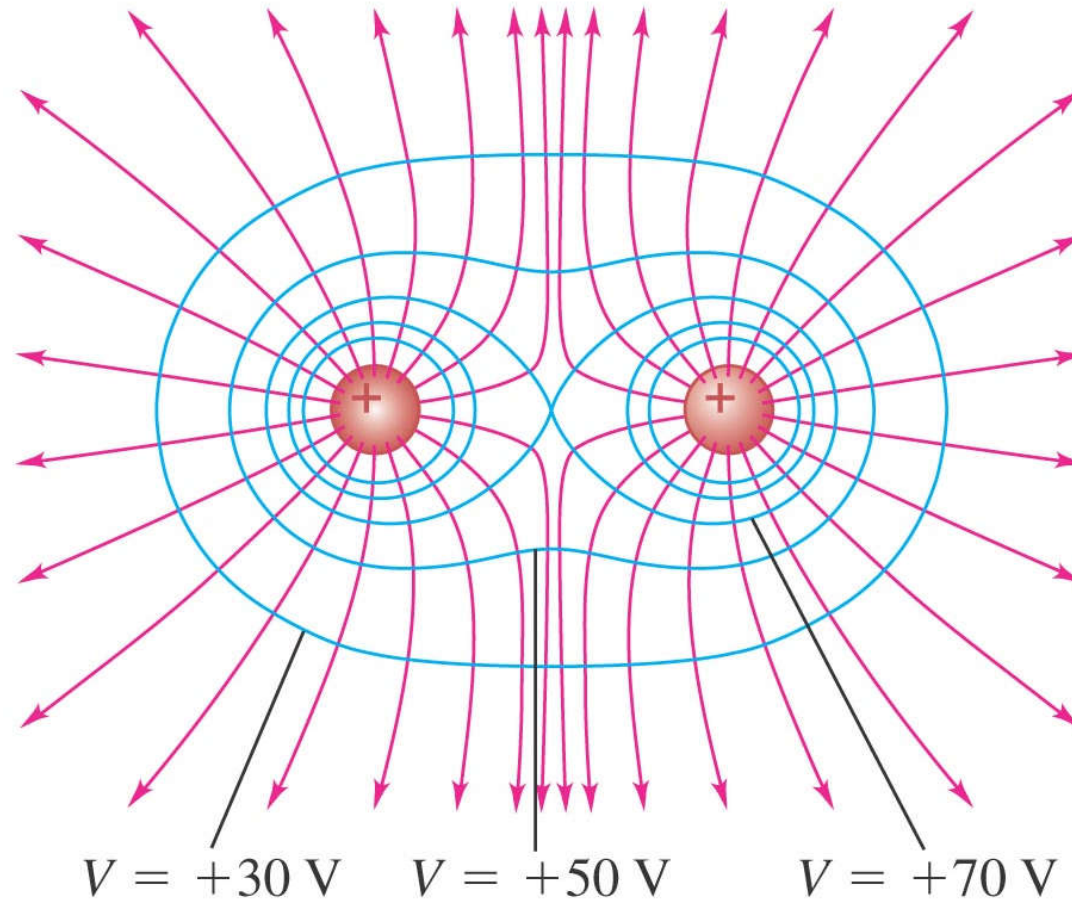
→ Electric field lines
— Cross sections of equipotential surfaces

Copyright © 2008 Pearson Education, Inc., publishing as Pearson Addison-Wesley.



Graf fra øving 6
(Matlab eller Python)

To positive ladninger



- Electric field lines
- Cross sections of equipotential surfaces

(Y&F Fig 23.23)

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

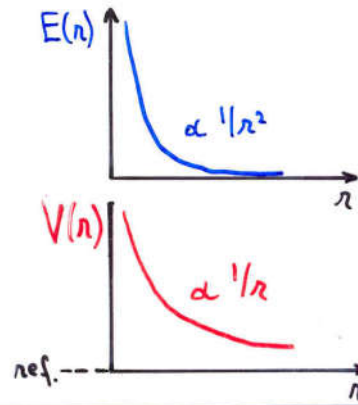
Energienheter:

1 CV = tilleggsenergi for 1C ved å flytte 1 V høyere = 1 J

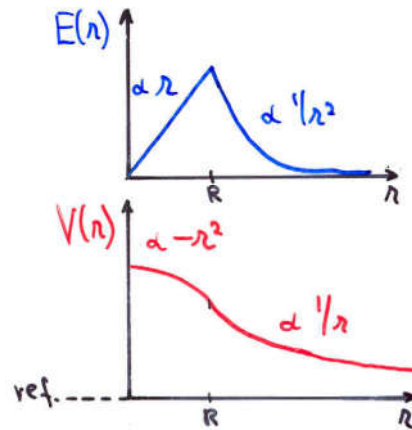
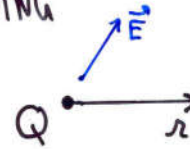
1 eV = tilleggsenergi for $1e$ ved å flytte 1 V høyere = 0,16 aJ

Absolutt potensial definert relativt $r = \infty$

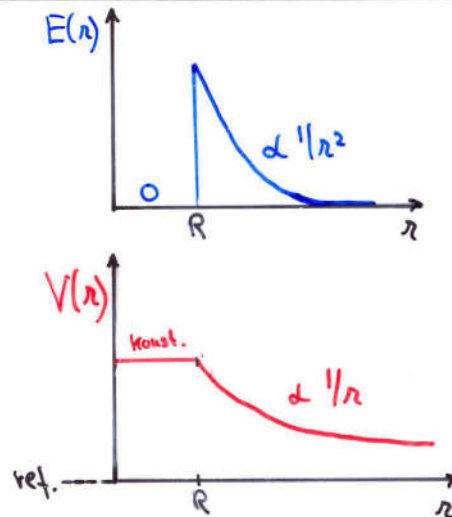
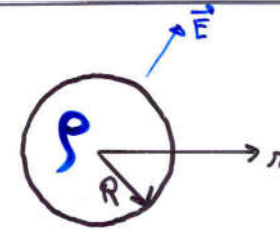
E og V rundt ulike ladnings-samlinger



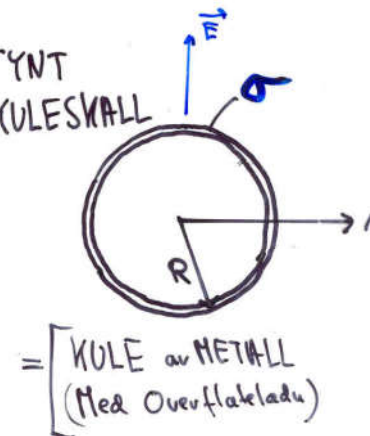
PUNKT-LADNING



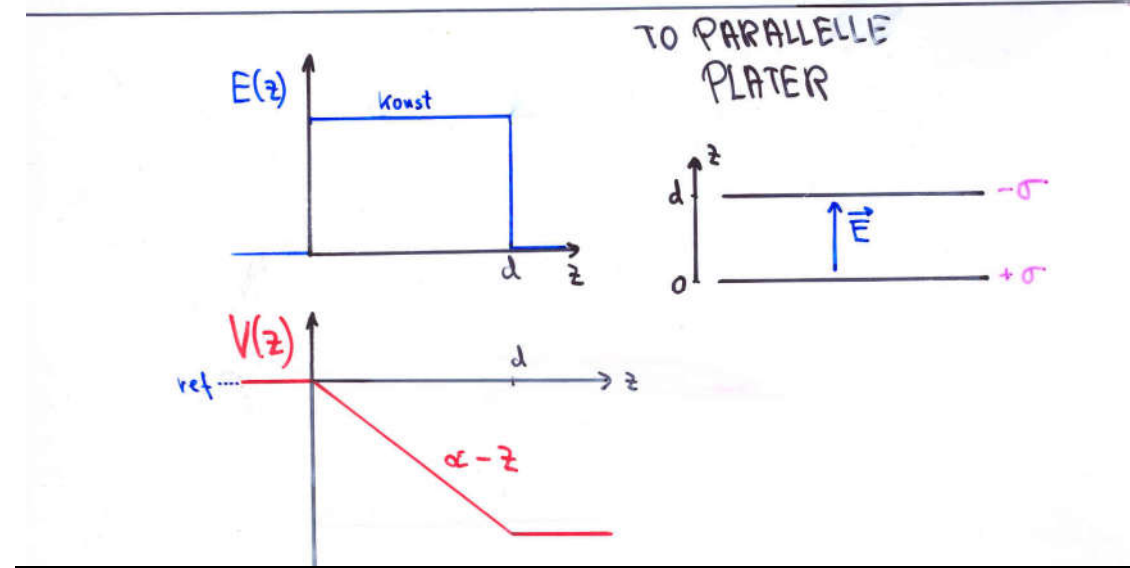
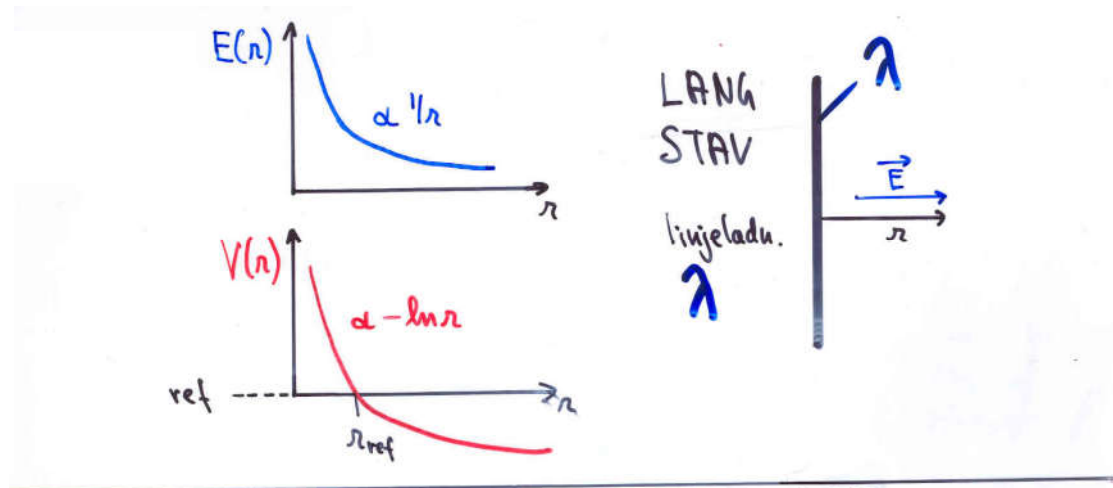
KULE, Romladu. ρ



TYNT KULESKALL



E og V
rundt ulike
ladnings-
samlinger

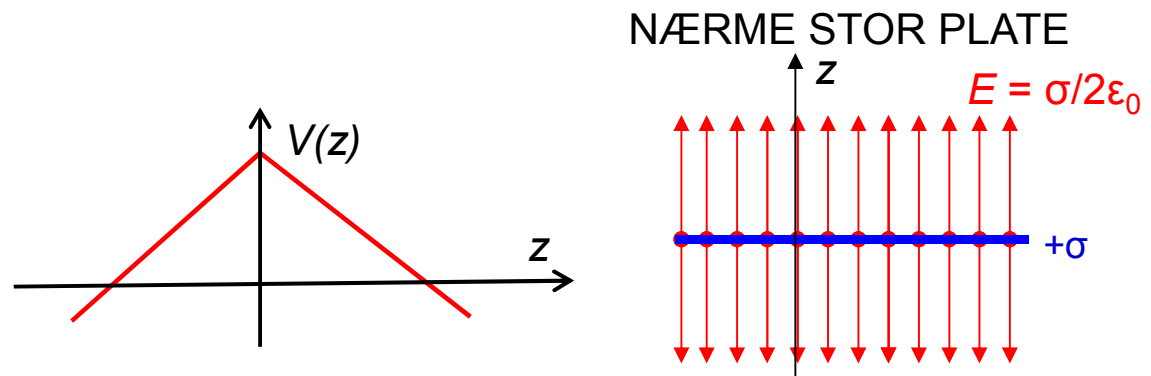


For alle:

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

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

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



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.

Lederflater er alltid
ekvipotensialflater

For pkt.ladning nær
lederflate er E -feltet
som mellom $+Q$ og $-Q$

Kalles
speilingsmetoden

