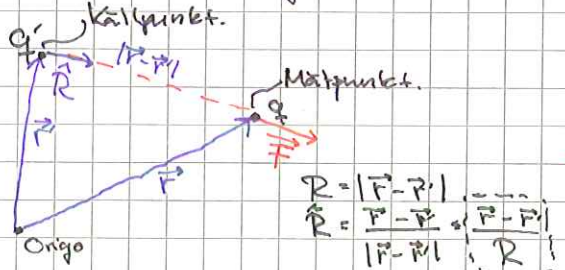


Elektriska fält (kap 2.1)

Två fundamentala begrepp: Källor och fält.  
 I elstatiken är den fundamentala källan den elektriska laddningen  $q$  och fältet det elektriska fältet  $E$ .

- Två fundamentala egenskaper hos  $q$ .
- I) Den uppträder endast i en multipel av  $e = -1.60 \cdot 10^{-19} \text{ C}$ .  $\{1 \text{ C} = \text{Coulomb} = As\}$   
 $q = n \cdot e$ ,  $n = \pm 1, 2, 3, \dots$
  - II) Den totala elektriska laddningen är bevarad i ett slutet system, kan ej skapas eller föröras.

Coulombs lag för kraftverkan mellan två punkt laddningar  $q, q'$  (kap 2.1.2)



Kraften  $F$  på laddningen  $q$  från laddningen  $q'$  är

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq' \hat{R}}{R^2} = \frac{qq' \vec{r} - \vec{r}'}{4\pi\epsilon_0 R^3}$$

$\epsilon_0 = \text{vakuumens permittivitet} = 8.85 \cdot 10^{-12} \text{ C}^2/\text{Nm}$

- $qq' > 0$  - Repulsiv kraft.
- $qq' < 0$  - Attraktiv.

Superpositionsprincipen gäller



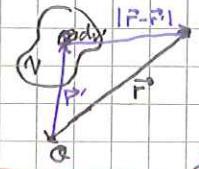
$$\vec{F}(\vec{r}) = \sum_{i=1}^n \frac{q_i q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{r} - \vec{r}_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3} = q \vec{E}(\vec{r})$$

Def:  $\vec{E}(\vec{r}) = \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{r} - \vec{r}_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3}$

Elektriskt fält i punkten  $\vec{r}$  (kraft per enhetsladdning).

Kontinuerliga laddningsfördelningar (kap 2.1.4)

I) Punkt laddningar

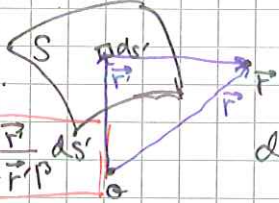


Punkt laddningstäthet  $\rho(\vec{r}') = \text{laddning/v.e.}$

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \rho(\vec{r}') \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} dv'$$

$dv' = dx' dy' dz'$

II) Yt laddning

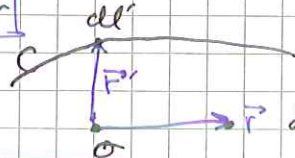


Yt laddningstäthet  $\rho_s(\vec{r}') = \text{laddning/l.y.e.}$

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iint_S \rho_s(\vec{r}') \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^2} dS'$$

$dS'$  - ytelement.

III) Linjeladdningar

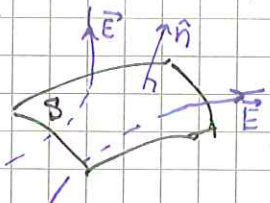


Linjeladdningstäthet  $\rho_l(\vec{r}') = \text{laddning/l.e.}$

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_C \rho_l(\vec{r}') \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^2} dl'$$

Flöde  $\Phi_E$  av  $\vec{E}$  genom en yta  $S$  (öppen eller sluten) med ytnormal  $\hat{n}$ .

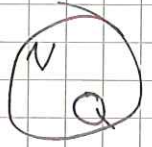
$$\Phi_E = \iint_S \vec{E} \cdot \hat{n} dS$$



GAUSS LAG (bevis se bok. s. 68.)

Flödet av  $\vec{E}$  genom en sluten yta  $S$  är lika med den totalt innesluten laddningen  $Q/\epsilon_0$ .

$$\oint_S \vec{E} \cdot \hat{n} dS = Q/\epsilon_0$$



Differentialform  $\nabla \cdot \vec{E} = \rho/\epsilon_0$

ELEKTRISK POTENTIAL  $V$  (kap 2.2.1 & 2.3)

Det elektriska fältet  $\vec{E}$  är rotationsfritt. (visar i kap 2.2.4)

$$\nabla \times \vec{E} = \vec{0}$$

SATS Om  $\vec{E}$  är rotationsfritt i ett enkelt sammanhängande område  $V$  så existerar en potential  $V$  (ej entydig) så att  $\vec{E} = -\nabla V$

$V$  kallas fältets potential (beständ på en konstant när).

Tangentlinje integralen av  $\vec{E}$  längs en kurva som förbinder  $a$  och  $b$  beror endast på den potentialens värde i ändpunkterna

$$\int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l} = V(a) - V(b)$$

Det är viktigt att lägga referenspunkt (jord,  $V=0$ ) i oändligheten.

Vi noterar följande:

$$r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

$$\nabla \frac{1}{r} = -\frac{\vec{r}}{r^3}$$

$$\nabla \frac{1}{|\vec{r}-\vec{r}'|} = -\frac{\vec{r}-\vec{r}'}{|\vec{r}-\vec{r}'|^3}$$

## Potentialen från laddningsfördelningar

### I) Rumsladdningar

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \rho(\vec{r}') \frac{\vec{r}-\vec{r}'}{|\vec{r}-\vec{r}'|^3} dV' = -\nabla \left[ \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \frac{\rho(\vec{r}')}{|\vec{r}-\vec{r}'|} dV' \right]$$

$\downarrow$   
 $V(\vec{r})$

### II) Ytladdningar

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \rho_s(\vec{r}') \frac{1}{|\vec{r}-\vec{r}'|} dS'$$

### III) Linjeladdningar

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_C \rho_l(\vec{r}') \frac{1}{|\vec{r}-\vec{r}'|} dl'$$

### IV) Punktladdningar

$$V(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{|\vec{r}-\vec{r}'|}$$

### POISSONS EKVATION

$$\nabla \cdot \nabla V = \rho/\epsilon_0 \Leftrightarrow \nabla^2 V = -\rho/\epsilon_0$$