

Elektrostatik

Grundproblem: gegeben statische Ladungsverteilung mit Ladungsdichte $\rho(\vec{r})$, finde elektrisches Feld $\vec{E}(\vec{r})$.

etwaiges Magnetfeld sei ebenfalls stationär $\rightarrow \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = 0$

\rightarrow stat. \vec{E} -Feld bestimmt durch

$$\text{div } \vec{E} = \rho / \epsilon_0, \quad \text{rot } \vec{E} = \vec{0}$$

sehr hilfreich sind oft integrale Formen dieser Gleichungen:

Integration von $\text{div } \vec{E} = \rho / \epsilon_0$ über ein bel. Volumengebiet V ergibt nach Anwendung des S.v. Gauß:

$$\int_V \vec{E} \cdot d\vec{j} = \frac{1}{\epsilon_0} Q_V \quad (1)$$

wobei $Q_V = \int_V \rho \, d^3\vec{r}$ die in V enthaltene Ladung ist;

Integration von $\text{rot } \vec{E} = \vec{0}$ über ein bel. Flächenstück F ergibt mit S.v. Stokes

$$\int_{\partial F} \vec{E} \cdot d\vec{a} = 0$$

Beispiele:

1) Feld einer Platte q in σ :

kugelsymmetrie \rightarrow Ansatz $\vec{E}(\vec{r}) = E(r) \hat{r}$, ($r = |\vec{r}|$, $\hat{r} = \frac{\vec{r}}{r}$)

bestimme $E(r)$ mittels (1) und $V = B_{r_0} \rightarrow$

$$\frac{1}{\epsilon_0} q \stackrel{!}{=} \frac{1}{\epsilon_0} Q_{B_{r_0}} \stackrel{(1)}{=} \int_{\partial B_{r_0}} \vec{E} \cdot d\vec{f} = 4\pi r_0^2 E(r_0)$$

d.h. $E(r_0) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r^2}$ und somit

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r} \quad (2)$$

2) Feld einer Punktladung q im \vec{r}_1 :

Translation von (2) um \vec{r}_1 ergibt

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} (\vec{r} - \vec{r}_1)$$

3) Feld von N Punktladungen q_1, \dots, q_N an Orten $\vec{r}_1, \dots, \vec{r}_N$:

durch Superposition der Felder $\vec{E}_i(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3} (\vec{r} - \vec{r}_i)$:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \sum_{i=1}^N \vec{E}_i(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \dots$$

4) Feld einer kugelsymmetrischen Ladungsverteilung mit Ladungsdichte

$$s(\vec{r}) \equiv s(r) :$$

Ansatz $\vec{E}(\vec{r}) = E(r) \hat{r}$; mit (1) für $V = B_{r_0}$

erhalten wir wie oben:

$$4\pi r_0^2 E(r) = \frac{1}{\epsilon_0} Q_{B_{r_0}} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_0^{r_0} dr 4\pi r^2 s(r)$$

$$\rightarrow E(r) = \dots$$

z.B. homogene Ladungsverteilung innerhalb einer Kugel

von Radius R :

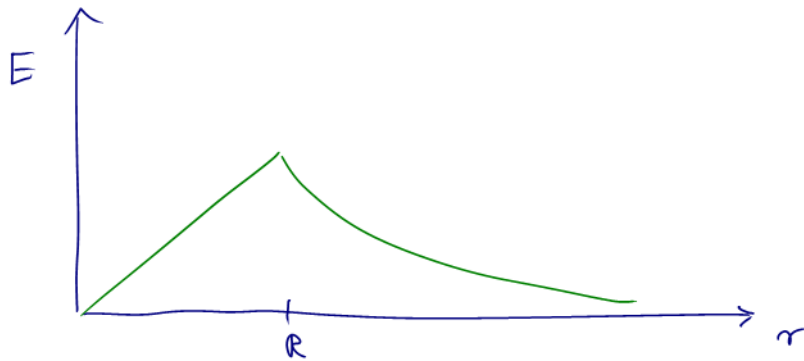
$$s(r) = \begin{cases} s_0 & : r \leq R \\ 0 & : r > R \end{cases}$$

$$\rightarrow \text{Gesamtladung } Q = \frac{4\pi}{3} R^3 s_0$$

und $Q_N \equiv Q_{B_r} = \begin{cases} Q \cdot \frac{r^3}{R^3} & : r \leq R \\ Q & : r > R \end{cases}$

also

$$E(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \cdot \begin{cases} \frac{r}{R^3} & : r \leq R \\ \frac{1}{r^2} & : r > R \end{cases}$$



Elektrostatisches Potenzial

wegen $\text{rot } \vec{E} = 0$ ist das elektrostatische Feld \vec{E} konservativ;

$\rightarrow \vec{E}$ besitzt elektrostatisches Potenzial ϕ d.h., dass

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

Beispiele

1) wegen $\text{grad } \frac{1}{r} = -\frac{\hat{r}}{r^2}$ besitzt das Feld $\vec{E}(\vec{r}) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{r}}{r^2}$

einer Punktladung q in o das Potenzial $\phi(\vec{r}) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r}$

\rightarrow 2) Potenzial von N Punktladungen $\vec{q}_1, \dots, \vec{q}_N$ in $\vec{r}_1, \dots, \vec{r}_N$:

Translat.
+ Superposit.

$$\phi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|}$$

→
Nonlinear-
übergang

3) Potenzial einer Ladungsverteilung mit Ladungsdichte $S(\vec{r})$:

$$\phi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{\mathbb{R}^3} d^3\vec{r}' \frac{S(\vec{r}')}{|\vec{r}-\vec{r}'|}$$

beachte: $\vec{E} = -\text{grad } \phi$ eingesetzt in $\text{div } \vec{E} = S/\epsilon_0$

zählt $-S/\epsilon_0 = \text{div}(-\text{grad } \phi) = -\vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} \phi) \equiv \Delta \phi$

d.h. ϕ genügt der Gleichung

$$\Delta \phi = -S/\epsilon_0$$

↑
Poisson-Gl.