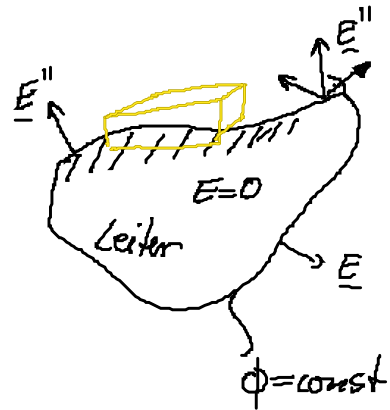


1.6. Leiter in der Elektrostatik (Fortführung)

$$E_n'' - E_n' = \frac{1}{\epsilon_0} \sigma(r)$$

Flächenladung

Normalkomponente
"außen"

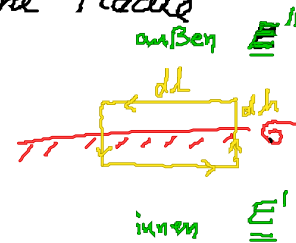


Tangentialkomponenten?

ist stetig beim Durchgang durch geladene Fläche

Beweis:

$$\oint_{\partial F} \underline{E} \cdot d\underline{s} \stackrel{\text{Stokes}}{=} \int_F \nabla \times \underline{E} \cdot d\underline{f} = 0$$



$$F = dl \cdot h \quad \text{mit } dl \rightarrow 0, h \rightarrow 0$$

$$(E_t'' - E_t') dl = 0$$

$$E_t'' - E_t' = 0$$

$$E_n'' - E_n' = \frac{1}{\epsilon_0} \sigma(r)$$

1.6.1. Randwertaufgabe der Elektrostatik mit Leitern

1. Grundaufgabe :



geg: Leiter L_α (Oberflächen S_α)
mit Potentiale ϕ_α

ges: $\cdot Q_\alpha$?

$\cdot \phi(\underline{r})$ als Lösung von
 $\Delta \phi = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho(\underline{r})$ mit

Randbedingungen $\phi(\underline{r})|_{S_\alpha} = \phi_\alpha$

$\phi(\underline{r}) \rightarrow 0$
 $r \rightarrow \infty$

Allgemeine Lösung von $\Delta \phi = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho$

$$\phi = \phi_{inhom} + \phi_{hom}$$

spezielle Lösung
↓

zu RB bei $r \rightarrow \infty$: $\phi \rightarrow 0$

$$\phi(\underline{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int d^3r' \frac{\rho(\underline{r}')}{|\underline{r} - \underline{r}'|}$$

allg. Lösung $\rho=0$

$$\Delta \phi = 0$$

[Laplace Gleichung]

mit speziellen RB,

(*)

$$\phi(\underline{r}) = \int_V d^3r' G(\underline{r} - \underline{r}') \rho(\underline{r}') + \epsilon_0 \sum_{\alpha=1}^n \phi_\alpha \int_{S_\alpha} d\underline{r}' \cdot \nabla_{r'} G(\underline{r} - \underline{r}')$$

wobei die Green'sche Funktion $G(\underline{r} - \underline{r}')$ die Lösung von $\Delta_r G(\underline{r}' - \underline{r}) = -\frac{1}{\epsilon_0} \delta(\underline{r} - \underline{r}')$ zu

den RB $G(\underline{r} - \underline{r}')|_{\underline{r} \in S_\alpha} = 0$

$\underline{r}' \in V$

, $G(\underline{r} - \underline{r}') \rightarrow 0$ ist.
 $r \rightarrow \infty$

Beweis:

Aus dem Gauß'schen Satz $\int_{\partial V} d\underline{f} \cdot \underline{v} = \int_V d^3r \operatorname{div} \underline{v}$

mit $\underline{v} = \psi \nabla \psi$ folgt ① $\int_{\partial V} d\underline{f} \psi \nabla \psi = \int_V d^3r (\psi \Delta \psi + \nabla \psi \nabla \psi)$

mit $\underline{v} = \psi \nabla \psi$ folgt ② $\int_{\partial V} d\underline{f} \psi \nabla \psi = \int_V d^3r (\psi \Delta \psi + \nabla \psi \nabla \psi)$

\Rightarrow ② - ① "Green'scher Satz"

$$\int_{\partial V} d\underline{f} (\psi \nabla \psi - \psi \nabla \psi) = \int_V d^3r (\psi \Delta \psi - \psi \Delta \psi)$$

Setze: $\psi(\underline{r}) := G(\underline{r} - \underline{r}')$
 $\psi(\underline{r}) := \phi(\underline{r})$

$$\partial V = \bigcup_{\alpha=1}^n S_{\alpha}$$

(i) zeige $\Delta \phi = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho$ $\Rightarrow \phi(\underline{r}) = \textcircled{*}$

(ii) zeige $\phi(\underline{r}) = \textcircled{*} \Rightarrow \begin{cases} \Delta \phi = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho & \text{im Inneren von } V \\ \phi \text{ erfüllt RB} & \end{cases} \quad \phi|_{S_{\alpha}} = \phi_{\alpha}$

(i) Green'scher Satz:

$$\int_{\partial V} d\underline{f} \phi(\underline{r}) \nabla G(\underline{r} - \underline{r}') - \int_{\partial V} d\underline{f} G(\underline{r} - \underline{r}') \nabla \phi = \frac{1}{\epsilon_0} \left[\int_V d^3r \phi(\underline{r}) \delta(\underline{r} - \underline{r}') - \int_V d^3r G(\underline{r} - \underline{r}') \rho(\underline{r}) \right]$$

vorzeichenwechsel
da d\underline{f} nach außen zeigt
 $\bigcup_{\alpha} S_{\alpha}$

wegen $G|_{\underline{r} \in S_{\alpha}} = 0$



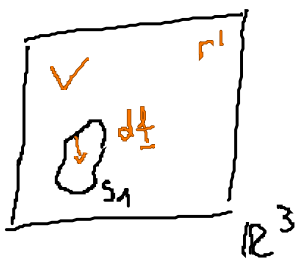
$$\Rightarrow \phi(r') = \int_V d^3r G(r-r') \rho(r) + \epsilon_0 \sum_{\alpha=1}^n \phi_{\alpha} \int_{S_{\alpha}} d\vec{f} \cdot \nabla_r G(r-r')$$

(ii) Teil 1

$$\Delta_{r'} \phi(r') = \int_V d^3r \underbrace{\Delta_{r'} G(r-r')}_{-\frac{1}{\epsilon_0} \delta(r-r')} \rho(r) + \epsilon_0 \sum_{\alpha} \phi_{\alpha} \int_{S_{\alpha}} d\vec{f} \cdot \underbrace{\Delta_{r'} \nabla_r G(r-r')}_{-\frac{1}{\epsilon_0} \delta(r-r')}$$

$\Delta_{r'} \phi(r') = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho(r')$

$r' \in S_{\alpha}$
 $r' \in V$



(ii) Teil 2

z.z. $\phi(r')|_{r' \in S_{\beta}} = \phi_{\beta}$

$$= \int_V d^3r \underbrace{G(r-r')}_{0} \rho(r) + \epsilon_0 \sum_{\alpha} \phi_{\alpha} \int_{S_{\alpha}} d\vec{f} \cdot \nabla_r G(r-r')$$

$$= -\epsilon_0 \int_{\partial V} d\vec{f} \left. \phi(\underline{r}) \nabla_{\underline{r}} G(\underline{r} - \underline{r}') \right|_{\underline{r}' \in S_{\beta}}$$

Green'scher Satz

(Vorzeichenwechsel)
da $d\vec{f}$ nach
außen zeigen soll

$$= -\epsilon_0 \int_{\partial V} d\vec{f} \left. G(\underline{r} - \underline{r}') \right|_{\underline{r}' \in S_{\beta}} \nabla_{\underline{r}} \phi +$$

$$\int_V d^3r \left(\phi \underbrace{\Delta_{\underline{r}} G(\underline{r} - \underline{r}')}_{= \frac{1}{\epsilon_0} \delta(\underline{r} - \underline{r}')} - G(\underline{r} - \underline{r}') \left. \Delta_{\underline{r}} \phi \right|_{\underline{r}' \in S_{\beta}} \right)$$

$$- \frac{1}{\epsilon_0} \phi(\underline{r}') \Big|_{\underline{r}' \in S_{\beta}}$$

$$= \underline{\underline{\phi_{\beta}}}$$

Ladung $Q_{\alpha} = \oint_{S_{\alpha}} d\vec{f} \sigma = \epsilon_0 \oint_{S_{\alpha}} \underbrace{d\vec{f} \cdot \underline{n} \underline{E}}_{d\vec{f} \cdot \underline{E}} = -\epsilon_0 \oint_{S_{\alpha}} d\vec{f} \cdot \nabla \phi$

(war geodtet,
 ϕ_{α} gegeben)

- Konstruktion der Green'schen Funktion auch
möglich über Methode der Bildladungen (Spiegel Ladungen)

$$G(\underline{r} - \underline{r}') = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{|\underline{r} - \underline{r}'|} - \frac{1}{|\underline{r} - \underline{r}''|} \right)$$

