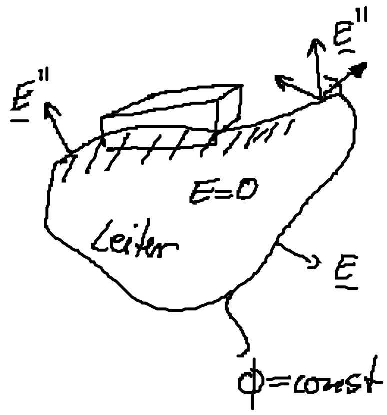
1.6. Leiter in der Elektrostatik (Fortführung)

$$E_n'' - E_n' = \frac{1}{\varepsilon_0}\,\sigma(r)$$

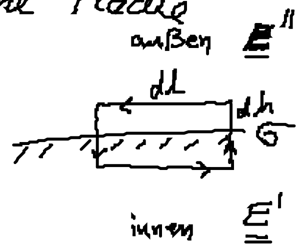
Flächenladung

Normalkomponente "außen"



Tangentialkomponenten?

- ist stetig beim Durchgang durch geladene Fläche



Beweis:

$$\oint_{\partial F} \underline{E}\, d\underline{s} \overset{\text{Stokes}}{=} \int_F \underline{\nabla} \times \underline{E}\; d\underline{f} = 0$$

$F = dl \cdot \Delta h$ mit $dl \to 0$, $\Delta h \to 0$

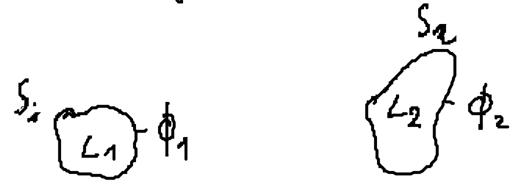
$$(E_t'' - E_t')\,dl = 0$$

$$\boxed{E_t'' - E_t' = 0}$$

$$\boxed{E_n'' - E_n' = \frac{1}{\varepsilon_0}\,\sigma(\underline{r})}$$

1.6.1. Randwertaufgabe der Elektrostatik mit Leitern

1. Grundaufgabe:



geg: Leiter L_α (Oberflächen S_α) mit Potenziale ϕ_α

ges: • Q_α ?

• $\phi(\underline{r})$ als Lösung von $\Delta\phi = -\frac{1}{\varepsilon_0}\rho(r)$ mit

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

$\phi(\underline{r}) \xrightarrow[r\to\infty]{} 0$

Allgemeine Lösung von $\Delta\phi = -\frac{1}{\varepsilon_0}\rho$

$$\phi = \underbrace{\phi_{inhom}}_{\text{spezielle Lösung}} + \phi_{hom}$$

spezielle Lösung zu RB bei $r\to\infty$: $\phi\to 0$

$$\phi(\underline{r}) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0}\int d^3r' \frac{\rho(r')}{|\underline{r}-\underline{r}'|}$$

ϕ_{hom} → allg. Lösung $\rho = 0$

$\Delta\phi = 0$

[Laplace Gleichung]

mit speziellen RB.

$$(*) \qquad \boxed{\phi(\underline{r}) = \int_V d^3r'\, G(\underline{r}-\underline{r}')\rho(\underline{r}') + \varepsilon_0 \sum_{\alpha=1}^{n} \phi_\alpha \int_{S_\alpha} d\underline{f}' \cdot \nabla_{r'} G(\underline{r}-\underline{r}')}$$

wobei die Green'sche Funktion $G(\underline{r}-\underline{r}')$ die Lösung von $\Delta_r G(r'-r) = -\frac{1}{\varepsilon_0}\delta(\underline{r}-\underline{r}')$ zu

den RB $G(r-r')\Big|_{\substack{\underline{r}\in S_\alpha \\ \underline{r}'\in V}} = 0$, $G(\underline{r}-\underline{r}') \xrightarrow[r\to\infty]{} 0$ ist.

Beweis:

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

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

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

$\Rightarrow$ ② − ① "Green'scher Satz"

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

Setze: $\psi(\underline{r}) := G(\underline{r}-\underline{r}')$
$\varphi(r) := \phi(\underline{r})$ $\qquad \partial V = \bigcup_{\alpha=1}^{n} S_\alpha$

(i) zeige $\Delta\phi = -\frac{1}{\varepsilon_0}\varrho \Rightarrow \phi(r) =$ (*)
(ii) zeige $\phi(r) =$ (*) $\Rightarrow \begin{cases}\Delta\phi = -\frac{1}{\varepsilon_0}\varrho & \text{im Inneren von } V\\ \phi \text{ erfüllt RB} & \phi|_{S_\alpha} = \phi_\alpha\end{cases}$

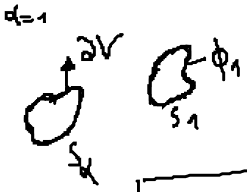
(i) Green'scher Satz:

$$\int_{\partial V} d\underline{f}\;\phi(\underline{r})\,\nabla_r G(\underline{r}-\underline{r}') - \underbrace{\int_{\partial V} d\underline{f}\;G(\underline{r}-\underline{r}')\,\nabla\phi}_{0} = \frac{1}{\varepsilon_0}\left[\overbrace{\int_V d^3r\;\phi(\underline{r})\,\delta(r-r')}^{\phi(\underline{r}')} - \int_V d^3r\;G(r-r')\,\underline{\varrho(r)}\right]$$

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

$\downarrow$ Vorzeichenwechsel da $d\underline{f}$ nach außen zeigt

$\bigcup^{n} S_\alpha$



$\underline{r}'$ Beobachter

$$\Rightarrow \boxed{\phi(\underline{r}') = \int_V d^3r\, G(\underline{r}-\underline{r}')\rho(\underline{r}) + \varepsilon_0 \sum_{\alpha=1}^{n} \phi_\alpha \oint_{S_\alpha} d\underline{f}\,\nabla_r\, G(\underline{r}-\underline{r}')}$$

(ii) Teil 1

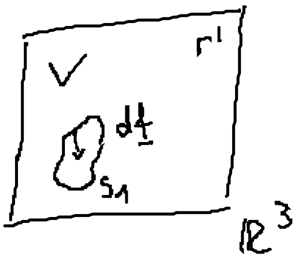
$$\Delta_{r'}\phi(\underline{r}') = \int_V d^3r\, \underbrace{\Delta_{r'} G(\underline{r}-\underline{r}')}_{-\frac{1}{\varepsilon_0}\delta(\underline{r}-\underline{r}')}\rho(\underline{r}) + \varepsilon_0 \sum_\alpha \phi_\alpha \oint_{S_\alpha} d\underline{f}\cdot\nabla_r\, \underbrace{\Delta_{r'}G(\underline{r}-\underline{r}')}_{-\frac{1}{\varepsilon_0}\delta(\underline{r}-\underline{r}')}$$

0

$r \in S_\alpha$

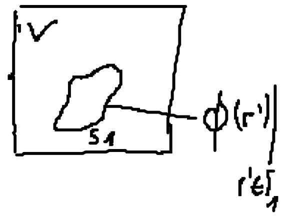
$r' \in V$

$$\Delta_{r'}\phi(\underline{r}') = -\frac{1}{\varepsilon_0}\rho(\underline{r}')$$



(ii) Teil 2

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



$$= \int_V d^3r\, \underbrace{G(\underline{r}-\underline{r}')\Big|_{\underline{r}'\in S_\beta}}_{0} \rho(\underline{r}) + \varepsilon_0 \sum_\alpha \phi_\alpha \oint_{S_\alpha} d\underline{f}\,\nabla_r\, G\Big|_{\underline{r}'\in S_\beta}$$

$$= -\varepsilon_0 \int_{\partial V} d\underline{f}\ \phi(\underline{r}) \underline{\nabla}_r G(\underline{r}-\underline{r}')\Big|_{\underline{r}' \in S_\beta}$$

Green'scher Satz

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

$$= -\varepsilon_0 \Bigg[\int_{\partial V} d\underline{f}\ \overbrace{G(r-r')\Big|_{r'\in S_\beta}}^{0} \nabla_r \phi \ +$$

$$\underbrace{\int_V d^3r \Big(\phi \Delta_r \underbrace{G(r-r')}_{=-\frac{1}{\varepsilon_0}\delta(r-r')}}_{-\frac{1}{\varepsilon_0}\phi(r')\big|_{r'\in S_\beta}} - \overbrace{G(r-r')\Big|_{\underline{r}'\in S_\beta} \Delta\phi}^{0} \Big) \Bigg]$$

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

Ladung (war gesucht, ϕ_α gegeben)

$$Q_\alpha = \oint_{S_\alpha} df\, \sigma = \varepsilon_0 \oint_{S_\alpha} \underbrace{df\ \underline{n}\ \underline{E}}_{d\underline{f}\cdot\underline{E}} = \underline{\underline{-\varepsilon_0 \oint_{S_\alpha} d\underline{f}\cdot\nabla\phi}}$$

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

$$G(\underline{r}-\underline{r}') = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0}\left(\frac{1}{|r-r'|} - \frac{1}{|r-r''|}\right)$$