

Felder und Wellen Übung 6:

Einleitung: Laplace-Gleichung und Separationsansatz

Wiederholung: $\operatorname{div} \vec{D} = \operatorname{div} \epsilon \vec{E} = \rho$ $\vec{E} = -\operatorname{grad} \phi$

$$\Delta \phi = -\frac{\rho}{\epsilon}$$

$$\Delta \phi = 0$$

$\rho = 0$
(Ladungsfreier Raum)

Einheitssatz: Wenn ein ϕ vorliegt, dass die Randbedingungen erfüllt und $\Delta \phi = 0$ erfüllt (also eine Lsg. gefunden wurde) \Rightarrow dann ist die gefundene Lsg. die einzige Lsg.

Lösungsmethoden:

- Vereinfachung durch Symmetrie
 \hookrightarrow Eindimensionale Integration (vgl. Ü 5)
- numerisch
- Separationsansatz
- andere analytische Verfahren

Separationsansatz

- kann erfolgreich sein, wenn Randbedingungen auf Flächen gegeben sind, bei denen eine Koordinate konstant ist
 \rightarrow aus Randflächen ergibt sich die Wahl des KS

Kartesisches KS:
$$\Delta \phi = \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2}$$

Ausatz: $\phi(x, y, z) = X(x) \cdot Y(y) \cdot Z(z)$

$$\Rightarrow \Delta \phi = 0 = \frac{\partial^2 X(x) Y(y) Z(z)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 X(x) Y(y) Z(z)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 X(x) Y(y) Z(z)}{\partial z^2}$$

↓ Separation der Variablen

$$0 = \frac{1}{X(x)} \frac{\partial^2 X(x)}{\partial x^2} + \frac{1}{Y(y)} \frac{\partial^2 Y(y)}{\partial y^2} + \frac{1}{Z(z)} \frac{\partial^2 Z(z)}{\partial z^2}$$

nur von x
abh.

nur von y
abh.

nur von z
abh.

$$- \lambda^2$$

$$- \beta^2$$

$$\mu^2$$

$$\frac{1}{X(x)} \cdot \frac{\partial^2 X(x)}{\partial x^2} = - \lambda^2 \rightarrow \left\{ \cos(\lambda x), \sin(\lambda x) \right\} \quad (\lambda \neq 0)$$

Y genauso

$$\frac{1}{Z(z)} \cdot \frac{\partial^2 Z(z)}{\partial z^2} = \mu^2 \rightarrow \left\{ e^{\mu z}, e^{-\mu z} \right\} \quad (\mu \neq 0)$$

Anmerkung: • Vorzeichen von λ, β, μ (egal), aber beeinflussen die Lösung

• $\lambda = 0 \rightarrow X(x) = Ax + B$ (vgl. Ü 5)

• Die allg. Lösung der Laplace - Gl. entsteht durch Überlagerung aller Einzellösungen $\phi_{\text{allg.}} = \sum_i c_i \phi_i$

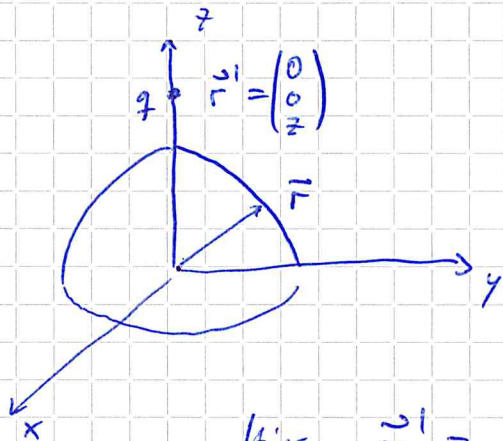
• Die Koeffizienten c_i werden durch die Randbedingungen bestimmt (evtl. Reihenansatz, vgl. A 16)

Aufgabe 15:

geg.: q im Punkt $(0,0,z)$, $z > R$

ges.: ϕ_D

$$\frac{\sum \text{Potential} \cdot (\text{Fläche des Potentials})}{\text{ges. - Oberfläche der Kugel} = 4\pi R^2}$$



Potential an Ort \vec{r} einer

Punktladung: $\phi(\vec{r}) = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 \|\vec{r} - \vec{r}'\|}$

hier $\vec{r}' = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ z \end{pmatrix}$; $\vec{r} = R \cdot \vec{e}_r = R \begin{pmatrix} \sin \nu \cos \varphi \\ \sin \nu \sin \varphi \\ \cos \nu \end{pmatrix}$

$$\|\vec{r} - \vec{r}'\| = \left\| R \begin{pmatrix} \sin \nu \cos \varphi \\ \sin \nu \sin \varphi \\ \cos \nu \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ z \end{pmatrix} \right\| = \sqrt{R^2 \sin^2 \nu \cos^2 \varphi + R^2 \sin^2 \nu \sin^2 \varphi + (R \cos \nu - z)^2}$$

$$= \sqrt{z^2 + R^2 - 2zR \cos \nu}$$

$$\phi_D = \frac{1}{4\pi R^2} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \frac{q}{4\pi \epsilon_0 \sqrt{z^2 + R^2 - 2zR \cos \nu}} df \quad df = R^2 \sin \nu d\nu d\varphi$$

$$\phi_D = \frac{1}{4\pi R^2} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \frac{q R^2 \sin \nu}{4\pi \epsilon_0 \sqrt{z^2 + R^2 - 2zR \cos \nu}} d\nu d\varphi$$

$$= 2\pi \cdot \frac{q}{(4\pi)^2 \epsilon_0} \int_0^\pi \frac{1}{\sqrt{z^2 + R^2 - 2zR \cos \nu}} \sin \nu d\nu$$

$$\phi_0 = \frac{q}{8\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{R+z} + \frac{1}{\sqrt{R^2+z^2-2zR\cos\alpha}} \right]_{\alpha=0}^{\pi} =$$

$$\frac{q}{8\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R-z} \left(\sqrt{(R+z)^2} - \sqrt{(z-R)^2} \right) \right)$$

$$R+z - z+R = 2R$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \cdot z} = \phi(\vec{0})$$

⇒ Allgemein: Im ladungsfreien Raum ($\Delta\phi=0$, $\rho=0$) ist das Potential gleich dem Mittelwert des Potentials seiner Nachbarpunkte.

Aufgabe 16:

geg.: Randbedingungen: $\phi=0$ für $y=0$ und $y=a$

$\phi=V_0$ für $x=0$

$\phi \rightarrow 0$ für $x \rightarrow \infty$

$$\Delta\phi = \frac{\partial^2\phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2\phi}{\partial y^2} + \underbrace{\frac{\partial^2\phi}{\partial z^2}}_{=0}$$

Ausatz: $\phi(x,y) = X(x) \cdot Y(y)$

$$\hookrightarrow \frac{\partial^2 X(x) \cdot Y(y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 X(x) \cdot Y(y)}{\partial y^2} = 0$$

$$Y(y) \cdot \frac{d^2 X(x)}{dx^2} + X(x) \cdot \frac{d^2 Y(y)}{dy^2} = 0 \quad | : X(x) / : Y(y)$$

Separation ↓

$$\underbrace{\frac{1}{X(x)} \cdot \frac{d^2 X(x)}{dx^2}}_{\text{nur von } x \text{ abh.}} + \underbrace{\frac{1}{Y(y)} \cdot \frac{d^2 Y(y)}{dy^2}}_{\text{nur von } y \text{ abh.}} = 0$$

nur von x
abh.

nur von y
abh.

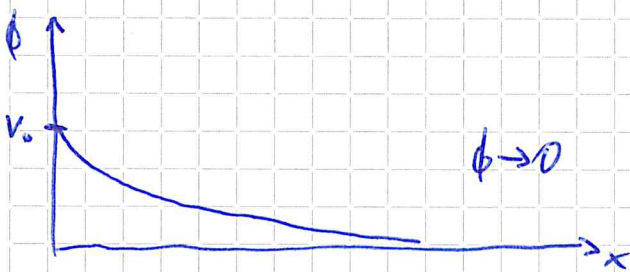
$$C_1 + C_2 = 0$$

→ C_1, C_2 haben unterschiedliche Vorzeichen

$$\rightarrow C_1 = h^2, \quad C_2 = -h^2 \quad (C_1 = -h^2, C_2 = h^2)$$

$$\text{I) } \frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = h^2 \rightarrow X = A e^{hx} + B e^{-hx}$$

$$\text{II) } \frac{1}{Y} \frac{d^2 Y}{dy^2} = -h^2 \rightarrow Y = C \sin(hy) + D \cos(hy)$$



$$\Rightarrow \phi(x, y) = X(x) \cdot Y(y) = (A e^{hx} + B e^{-hx}) (C \sin(hy) + D \cos(hy))$$

= 0, sonst nicht $\phi \rightarrow 0$ für $x \rightarrow \infty$ & ky

$$\phi(x, y) = B e^{-hx} (C \sin(hy) + D \cos(hy))$$

$$C_{neu} = B \cdot C$$

$$D_{neu} = B \cdot D$$

$$= e^{-hx} (C' \sin(hy) + D \cos(hy))$$

$$\phi(x, y=0) = e^{-hx} (C' \underbrace{\sin(0)}_{=0} + D \underbrace{\cos(0)}_{=1}) = e^{-hx} \cdot D \stackrel{!}{=} 0 \quad \forall x$$

$$= 0$$

$$\boxed{D=0}$$

$$\phi(x, y) = C' \cdot e^{-hx} \sin(hy)$$

$$\phi(x, y=a) = C' e^{-hx} \sin(ha) \stackrel{!}{=} 0$$

$$= 0$$

$$C=0$$

dann

$$\phi=0$$

$$\sin(ha)=0$$

$$\sin(ha) = 0 \Rightarrow ha = n\pi \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

$$\Leftrightarrow h = \frac{n\pi}{a}$$

Letzte Randbedingung: $\phi(x=0, 0 < y < a) \stackrel{!}{=} V_0$

$$\phi(0, y) = + C \cdot \underbrace{e^{-\frac{n\pi}{a} \cdot 0}}_{=1} \cdot \sin\left(\frac{n\pi}{a} y\right) \stackrel{!}{=} V_0 \quad ; \quad \forall 0 < y < a$$

Problem: \sin nicht konst. \rightarrow so nicht lösbar!

Aber: Wegen Linearität der Laplace-Gl. gilt:

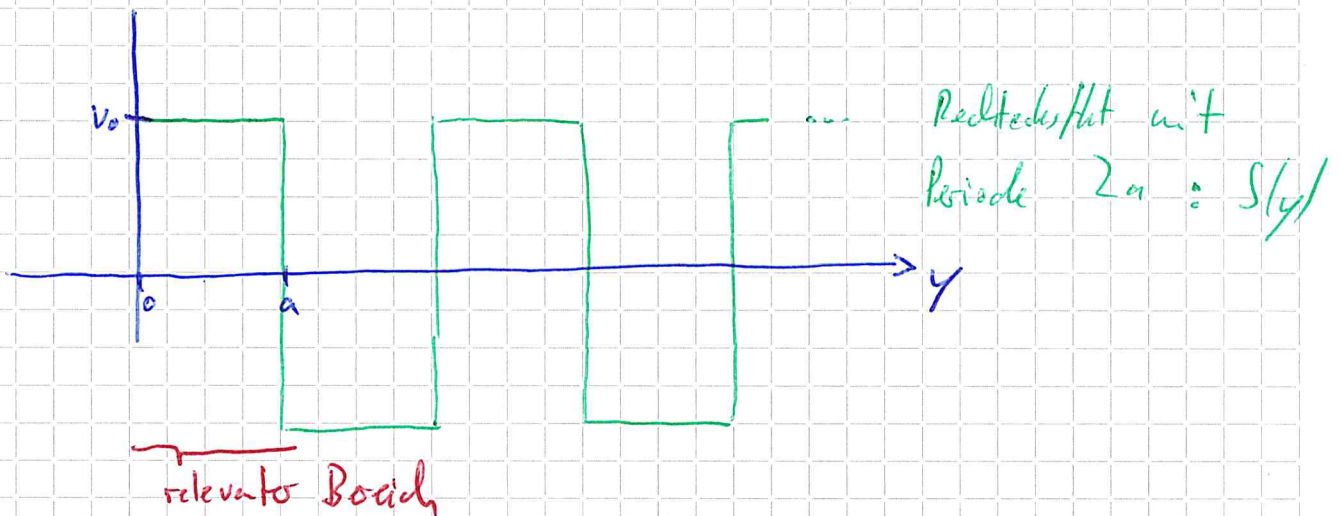
Wenn $\phi_1(x, y)$ und $\phi_2(x, y)$ Lösungen sind ist auch $\phi_1(x, y) + \phi_2(x, y)$ eine Lösung der Laplace-Gl.!

$$\rightarrow \phi(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} G_n \cdot e^{-\frac{n\pi}{a} x} \sin\left(\frac{n\pi}{a} y\right)$$

$$\phi(0, y) = \sum_{n=1}^{\infty} G_n \sin\left(\frac{n\pi}{a} y\right) \rightarrow \text{Koeffizienten } G_n \text{ so wählen, dass RB erfüllt!}$$

→ Entspricht der Suche von Koeffizienten einer Fourierreihe.

Wegen $\sum \sin(\dots)$ können nur ungerade Fkt. dargestellt werden:



Math. Fkt. → Fourierreihe für Rechtecksfkt. mit Periode $2a$ und Amplitude b

$$R(x) = \frac{4b}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\sin\left((2k+1) \frac{\pi}{a} x\right)}{2k+1}$$

$$S(y) = \frac{4v_0}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\sin\left((2k+1) \frac{\pi}{a} y\right)}{2k+1} \stackrel{!}{=} \sum_{n=1}^{\infty} G_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi}{a} y\right)$$

$\Rightarrow C_n = 0$ für $n = 2m$ ($m \in \mathbb{N}$), gerades n

$$C_n = \frac{4V_0}{\pi} \cdot \frac{1}{n} \quad n = 2m+1 \quad (m \in \mathbb{N}), \text{ ungerades } n$$

$$\Rightarrow \phi(x, y) = \frac{4V_0}{\pi} \sum_{n=1, 3, 5, \dots} \frac{1}{n} e^{-\frac{n\pi}{a} x} \sin\left(\frac{n\pi}{a} y\right)$$