

Differentialgleichungen II

Woche 06 / 1. Behrens

①

Definition: (harmonische Funktion)

Sei $u \in C^2(\mathbb{R}^n)$ eine zweimal stetig diff'bare Funktion, welche die Laplace-Gleichung

$$\Delta u = 0$$

erfüllt. Dann heißt u **harmonische Funktion**.

- Ziel: Lösung der Laplace-Gleichung $\Delta u = 0$ in \mathbb{R}^n
- Beobachtung: Δ -Operator ist invariant gegen Rotation in \mathbb{R}^n
- Lösungsansatz: $u(\vec{x}) = \sigma(r)$ mit $r = \|x\| = (x_1^2 + \dots + x_n^2)^{\frac{1}{2}}$
- Differenzieren von r: $\frac{\partial r}{\partial x_i} = \frac{1}{2}(x_1^2 + \dots + x_n^2)^{-\frac{1}{2}} \cdot 2x_i = \frac{x_i}{r}$ ($\vec{x} \neq 0$)
- Differenzieren von u (für $i = 1, \dots, n$):

$$u_{x_i} = \sigma'(r) \cdot \frac{\partial r}{\partial x_i} = \sigma'(r) \frac{x_i}{r}$$

$$\Rightarrow u_{x_i x_i} = \sigma''(r) \cdot \frac{x_i^2}{r^2} + \sigma'(r) \left(\frac{1}{r} - \frac{x_i^2}{r^2} \right)$$

- Einschben im Δ -operator:

$$\Delta u = \sigma''(r) + \frac{n-1}{r} \sigma'(r)$$

- u ist harmonisch ($\Delta u = 0$), daher ergibt sich die gewöhnliche DGL:

$$\sigma''(r) + \frac{n-1}{r} \sigma'(r) = 0$$

- Selbe $\omega = \omega' \neq 0$, dann löst ω die lineare DGL:

$$\omega' = -\frac{n-1}{r} \omega$$

- Allg. Lösung (DGL):

$$\omega(r) = \frac{c}{r^{n-1}} \quad \text{mit } c \in \mathbb{R} \text{ konstant.}$$

- Aber: $\omega' = \frac{c}{r^{n-1}}$

- Integration: $\omega(r) = \begin{cases} -b \log r + c & (n=2) \\ \frac{b}{r^{n-2}} + c & (n \geq 3) \end{cases} \quad b, c \in \mathbb{R}, \text{ konst.}$

(2)

Satz: (Mittelwert-Eigenschaft harmonischer Funktionen)

Sei $U \subset \mathbb{R}^n$ eine offene Menge. Ist $u \in C^2(U)$ harmonisch, dann gilt für jede Kugel $B(\mathbf{x}, r) \subset U$

$$u(\mathbf{x}) = \int_{\partial B(\mathbf{x}, r)} u \, dS = \int_{B(\mathbf{x}, r)} u \, dy.$$

Dabei bezeichne \bar{f} die Mittelung über der Sphäre oder der Kugel:

$$\bar{f} \dots = \frac{1}{\text{vol}(B(\mathbf{x}, r))} \int \dots$$

Beweis:

- Definiere für festes $\vec{x} \in U$ die Funktion $\varphi(r)$

$$\varphi(r) = \int_{\partial B(\vec{x}, r)} u(\vec{y}) \, dS(\vec{y}) = \int_{\partial B(0, r)} u(\vec{x} + r\vec{e}) \, dS(\vec{e})$$

- Dann gilt:

$$\varphi'(r) = \int_{\partial B(0, r)} \nabla u(\vec{x} + r\vec{e}) \cdot \vec{e} \, dS(\vec{e})$$

- freiesche Formeln:

$$\varphi'(r) = \int_{\partial B(\vec{x}, r)} \Delta u(\vec{\gamma}) \frac{\vec{\gamma} - \vec{x}}{r} dS(\vec{\gamma})$$

$$= \int_{\partial B(\vec{x}, r)} \frac{\partial u}{\partial \vec{n}} dS(\vec{\gamma}) = \frac{r}{n} \int_{B(\vec{x}, r)} \Delta u(\vec{\gamma}) dy = 0$$

- Also ist φ konstant und es gilt:

$$\varphi(r) = \lim_{t \rightarrow \infty} \varphi(t) = \lim_{t \rightarrow \infty} \int_{\partial B(\vec{x}, t)} u(\vec{\gamma}) dS(\vec{\gamma}) = u(\vec{x})$$

- Polarkoordinaten-Darstellung:

$$\begin{aligned} \int_{B(\vec{x}, r)} u d\vec{\gamma} &= \int_0^r \left[\int_{\partial B(\vec{x}, s)} u dS(\vec{\gamma}) \right] ds \\ &= u(\vec{x}) \int_0^r n \alpha(n) s^{n-1} ds \\ &= \alpha(n) r^n u(\vec{x}) \end{aligned}$$

- Damit erhältte die "Tiltselwert-Formel":

$$u(\vec{x}) = \frac{1}{\alpha(n)r^n} \int_{B(\vec{x}, r)} u d\vec{\gamma} = \int_{B(\vec{x}, r)} u d\vec{\gamma} \quad \blacksquare$$

(3)

Satz: (Lösung des Dirichlet-Problems der Poisson-Gleichung)

Sei $u \in C^2(\bar{U})$ eine Lösung des Dirichlet-Problems der Poisson-Gleichung. Dann lässt sich u in der Form

$$u(\mathbf{x}) = \int_{\partial U} g(\mathbf{y}) \frac{\partial G}{\partial \mathbf{n}}(\mathbf{x}, \mathbf{y}) dS(\mathbf{y}) + \int_U f(\mathbf{y}) G(\mathbf{x}, \mathbf{y}) dy \quad (\mathbf{x} \in U)$$

darstellen. f und g sind die rechte Seite, bzw. Randbedingung des Dirichlet-Problems.

Beweis:

- Nach Satz existiert die Lösungsdarstellung

$$u(\vec{x}) = \int_{\partial U} \left[\phi(\vec{y} - \vec{x}) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(\vec{y}) - u(\vec{y}) \frac{\partial \phi}{\partial \vec{n}}(\vec{y} - \vec{x}) \right] dS(\vec{y}) - \int_U \phi(\vec{y} - \vec{x}) du(\vec{y}) d\vec{y}$$

- Problem: Zum Dirichlet Problem ist $\frac{\partial u}{\partial \vec{n}}$ unbekannt.

- Anwendung der Greenschen Formel:

$$- \int_U \phi^*(\vec{y}) \Delta u(\vec{y}) d\vec{y} = \int_{\partial U} u(\vec{y}) \frac{\partial \phi^*}{\partial \vec{n}}(\vec{y}) - \phi^*(\vec{y}) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(\vec{y}) dS(\vec{y})$$

- Daher folgt:

$$\int_{\partial U} \phi^*(\vec{y}) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(\vec{y}) dS(\vec{y}) = \int_U \phi^*(\vec{y}) \Delta u(\vec{y}) d\vec{y} + \int_{\partial U} u(\vec{y}) \frac{\partial \phi^*}{\partial \vec{n}}(\vec{y}) dS(\vec{y})$$

- Randbedingungen: $\phi^*(\vec{y}) = \phi(\vec{y} - \vec{x})$ auf ∂U :

$$\int_{\partial U} \phi(\vec{y} - \vec{x}) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(\vec{y}) dS(\vec{y}) = \int_U \phi^*(\vec{y}) \Delta u(\vec{y}) d\vec{y} + \int_{\partial U} u(\vec{y}) \frac{\partial \phi^*}{\partial \vec{n}}(\vec{y}) dS(\vec{y})$$

- Verwende Satz (Greensche Funktion):

$$u(\vec{x}) = \int_{\partial U} \underbrace{u(\vec{y})}_{\int} \underbrace{\left[\frac{\partial \phi^*(\vec{y})}{\partial \vec{n}} - \frac{\partial \phi(\vec{y} - \vec{x})}{\partial \vec{n}} \right]}_{-\frac{\partial G(\vec{x}, \vec{y})}{\partial \vec{n}}} dS(\vec{y}) + \int_U \underbrace{[\phi^*(\vec{y}) - \phi(\vec{y} - \vec{x})]}_{-G(\vec{x}, \vec{y})} du(\vec{y})$$

□