

symmetrische harmonische
Funktionen

Kobos

har. Funktion mit $C^2(D) \cap C(\bar{D})$

ist harmonisch in D , falls

$$\Delta u = 0 \quad \forall x \in D$$

(Vereinigung: $\Delta u = \operatorname{div}(\nabla u)$)

Zunächst: $D \subset \mathbb{R}^2$ beschränkt, offen

φ auf \bar{D} 2x stetig diffbar

Sei ferner

$$f(x) := \frac{1}{|x-x_0|} = \frac{1}{\tilde{r}(x)} \quad x \neq x_0$$

Dann gilt $\Delta f(x) = 0$

① Lemma (letzte Folie Thm III)
2k Green'sche Formel φ, \tilde{f} gegen

$$\begin{aligned} & \int_D \varphi \Delta \tilde{f} - \tilde{f} \Delta \varphi \, dx \\ &= \int_{\partial D} (\varphi \partial_\nu \tilde{f} - \tilde{f} \partial_\nu \varphi) \, d\sigma \end{aligned}$$

Nachweis über:

$$\operatorname{div}(\vec{\nabla} \tilde{F}) = \nabla \cdot \vec{\nabla} \tilde{F} + \vec{\nabla} \operatorname{div} \tilde{F}$$

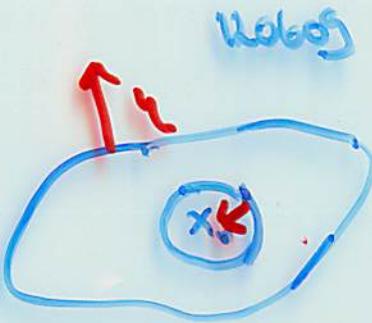
kombiniert mit Banß

$$\int_D \operatorname{div} \vec{\nabla} \tilde{F} \, dx = \int_{\partial D} \vec{F} \cdot \vec{\nu} \, d\sigma$$

Anwendung mit $\varphi \in C^2(D)$ und
 f geht zunächst nur in
 $D \setminus K_{\epsilon}(x_0)$

Damit ($f(\infty) = \frac{1}{r}$)

$$\int_{\partial K_\varepsilon(x_0)} 4 \frac{\partial_y}{r} f - f \Delta_y f \, dx = 0$$



$$= \int_{\partial D} 4 \partial_y \left(\frac{1}{r} \right) - \frac{1}{r} \partial_y \Delta_y f \, d\sigma$$

$$+ \int_{\partial K_\varepsilon(x_0)} 4 \partial_y \left(\frac{1}{r} \right) - \frac{1}{r} \partial_y \Delta_y f \, d\sigma$$

Was passiert hier $\varepsilon \rightarrow 0$

$$\text{Ls geht: } \partial_y \left(\frac{1}{r} \right) \Big|_{r=\varepsilon} = \frac{1}{\varepsilon^2}. \text{ Damit}$$

$$\int_{\partial K_\varepsilon(x_0)} 4 \partial_y \left(\frac{1}{r} \right) \, d\sigma$$

$$= \frac{1}{\varepsilon^2} 4 \pi \varepsilon^2$$

MWS
Oberflächen Integrale

$$\frac{1}{4\pi\varepsilon^2} \int_{\partial K_\varepsilon(x_0)} 4 \, d\sigma$$

② $\varepsilon \rightarrow 0 \rightarrow 4\pi \varphi(x_0)$.

Für ε

$$\int_{\partial K_\varepsilon(x_0)} \frac{1}{r} \partial_y \varphi = \frac{1}{\varepsilon} 4\pi \varepsilon^2 \frac{1}{4\pi\varepsilon^2} \int_{\partial D} \partial_y \varphi \, d\sigma$$

$$\rightarrow 0 \quad (\varepsilon \rightarrow 0)$$

Ergebnis für $\varepsilon \rightarrow 0$

$$4\pi \varphi(x_0) = \int_{\partial D} \frac{1}{r} \partial_y \varphi - 4 \partial_y \left(\frac{1}{r} \right) \, d\sigma$$

$$- \int_D \frac{1}{r} \Delta_y \varphi \, dx$$

Wie sieht das für harmonisches φ aus?

Möbels

(3)

$$\Delta \varphi = 0 \Rightarrow \int_D \frac{1}{r} \Delta \varphi d\sigma = 0$$

Sei $D = K_{r_0}(x_0)$, r_0 fix.

Dann gilt für φ harmonisch in $K_{r_0}(x_0)$:

$$\varphi(x_0) = \frac{1}{4\pi r_0^2} \int_{\partial K_{r_0}(x_0)} \varphi d\sigma$$

Mittelwert-
Eigenschaft.

Mittelwert von φ
über $\partial K_{r_0}(x_0)$

Nachweis: $D = K_{r_0}(x_0) \rightarrow \frac{1}{r} = \frac{1}{r_0}$
auf $\partial K_{r_0}(x_0)$

$$\partial_r(\frac{1}{r}) = -\frac{1}{r_0^2} \quad \text{auf } \partial K_{r_0}(x_0)$$

Fürs für φ harmonisch

$$0 = \int_D \Delta \varphi d\sigma = \int_{\partial D} \partial_r \varphi d\sigma$$

Damit

$$\int_{\partial K_{r_0}(x_0)} \frac{1}{r} \partial_r \varphi d\sigma = \frac{1}{r_0} \int_{\partial K_{r_0}(x_0)} \partial_r \varphi d\sigma \\ = 0. \quad \rightarrow \text{Bch.}$$

Folgerungen

- i.) Maximum (Minimum) Prinzip.
Sei u stetig in \bar{D} und harmonisch
in D . Dann nimmt u sein Max.

110605

und Sieh Min auf dem Rand ∂D an.

Nachweis: i.) Mit Mittelwertsatzschift
in Umgang.

ii) analytischer Nachweis. Sei $P_0 \in D$
mit $u(P_0) = \max_{x \in \bar{D}} u(x)$

Dann $\nabla u(P_0) = 0$ und $\text{Hess } u(P_0)$
negativ semi-definit

Ist P_0 nicht maximal. Dann gilt

$\text{Hess } u(P_0)$ my. definit, d.h.

$$\text{diag}(\text{Hess}(P_0)) < 0 \\ \Rightarrow \text{spur}(\text{Hess}(P_0)) < 0$$

④ Form: $\Delta u(x) = \text{spur}(\text{Hess } u(x))$,

also $\Delta u(P_0) < 0 \quad \downarrow$

Minimum analog.

Konsequenz: Nimmt eine harmonische Funktion Min oder Max
in D an, so ist sie konstant.

Folgerung: Das Poisson Problem

$$-\Delta u = f \text{ in } D \\ u = g \text{ auf } \partial D$$

ist, falls lösbar, eindeutig lösbar

Nachweis: Seien $u_1 \neq u_2$ Lösungen \Rightarrow
 $u = u_1 - u_2$ erfüllt $-\Delta u = 0$ in D , $u = 0$ auf ∂D .

d.h. $\max u = \min u = 0 \Rightarrow u = 0,$
 d.h. $u_1 = u_2.$

Weiters Stadium: Entsprechende Aussagen gelten auch für alle gemischten elliptischen Differentialoperatoren etwa der Form

$$\begin{aligned} L_u(x) := & -\operatorname{div}(A(x)\nabla u(x)) \\ & + b^T(x)\nabla u(x) \\ & + c(x)u(x) \end{aligned}$$

mit $A(x) \in \mathbb{R}^{n \times n}, b(x) \in \mathbb{R}^n, c(x) \in \mathbb{R}$

(20b0)

⑤

Schwache (variationelle) Form des Poisson Problems

$$\begin{aligned} -\Delta u &= f \quad \text{in } \Omega \\ u &= g \quad \text{auf } \Gamma_1 \quad \bar{\Gamma}_1 \cup \bar{\Gamma}_2 = \partial\Omega \end{aligned}$$

$$\underbrace{\partial_y u + \alpha u = h}_{\text{Robin Randbedingung}} \quad \text{auf } \Gamma_2 \quad \Gamma_1 \cup \Gamma_2 = \partial\Omega$$

Hilfestellung: Mult DGL mit v und Integrieren:

$$\underbrace{\int_{\Omega} -\Delta u v \, dx}_{\text{unform}} = \int_{\Omega} f v \, dx$$

mit Hilfe partieller Integration

$$\int_{\Sigma} -\alpha u \nu dx = \int_{\Sigma} \alpha u \nu dx - \int_{\partial\Sigma} \nu \partial_\nu u d\sigma$$

$$\int_{\partial\Sigma} \nu \partial_\nu u d\sigma = \int_{T_1} \nu \partial_\nu u d\sigma + \int_{T_2} \nu \partial_\nu u d\sigma$$

Wählt $\nu = 0$ auf T_1 . Dann

$$\int_{\partial\Sigma} \nu \partial_\nu u d\sigma = \int_{T_2} \nu \partial_\nu u d\sigma = \int_{T_2} \nu (h - \alpha u) d\sigma$$

(2.06.03)

⑥ zusammen:

$$\int_{\Sigma} \alpha u \nu dx + \int_{T_2} \alpha u \nu d\sigma = \int_{\Sigma} f \nu dx + \int_{T_2} h \nu d\sigma$$

für alle Funktionen ν mit
 $\nu = 0$ auf T_1