4.2.4 Globale Konvergenz	4.2.4	Globale Konvergenz																											(i2
--------------------------	-------	--------------------	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	---	----

Einteilung der angewandten und numerischen Mathematik

0.1 Aufgaben

- Modellbildung (mathematische Formulierung für physikalische, technische, biologische, ökonomische, ... Prozesse)
- Diskretes Modell (Reduktion auf ein Modell mit endlich vielen zu bestimmenden Parametern)
- Algorithmenentwurf (Befehlsfolge zur Lösung des diskreten Problems)
- Nachweis der "Konvergenz" und "Stabilität"
- Komplexität und Effizienz

0.2 Hilfsmittel

- Ana I-III, lineare Algebra, Funktionalanalysis, partielle Differentialgleichungen und andere "reine Mathematik"
- Programmiersprachen
- Rechnerarchitekturen
- Kenntnisse im Anwendungsgebiet
- Bandbreite: Numerische Analysis wissenschaftliches Rechnen

1 Anwendungsbeispiele

1.1 ComputerTomographie

1.1.1 Modell

Tomographie-Problem:

Rekonstruiere aus den Intensitätsmessungen die innere Struktur von Ω .

1.1.2 Das Tomographie-Problem

x Koordinate längs eines Strahles S,

I(x) Intensität in $x, I(0) = I_0, I_S = I(x_D), S = [0, x_D]$

 $\varrho(x)$ Absorptionskoeffizient in x: $\varrho(x) \geq 0$ für $x \in [0, x_D]$ und $\varrho = 0$ außerhalb von Ω

Modell der Absorption

Abnahme der Intensität zwischen x und $x+\Delta x$ (Δx klein) ist proportional zur Intensität

$$I(x + \Delta x) - I(x) \sim -I(x)\Delta x$$

Bildchen

Wir setzen daher $I(x + \Delta x) - I(x) = -\varrho(x)I(x)\Delta x + \underbrace{\mathcal{O}(\Delta x^2)}_{\leq C(\Delta x)^2}$.

Teilen durch Δx und $\Delta x \rightarrow 0$ führt auf

$$\frac{dI}{dx}(x) = I'(x) = -\varrho(x)I(x) \ \forall x \in S$$

Für I(x) > 0 gilt

$$(\log(I(x)))' = \frac{I'(x)}{I(x)} = -\varrho(x)$$

Integration von 0 nach x_D liefert:

$$\log\left(\frac{I_0}{I_S}\right) = \int_0^{x_D} \varrho(x) \, \mathrm{d}x = \int_S \varrho$$

Die Radontransformation

Zu einem Winkel φ betrachten wir ein Bündel von Parallelstrahlen, welche mittels s parametrisiert sind.

$$\omega(\varphi) = [\cos(\varphi); \sin(\varphi)]$$

d.h. $|\omega(\varphi)| = 1$. $\omega(\varphi)^{\top}$ sei der um $\frac{\pi}{2}$ gedrehte Vektor in mathematisch positiver Richtung (Gegenuhrzeigersinn)

Zu $\varrho : \mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}$, gegeben, mit Träger in Ω (supp $(\varrho) := \overline{\{x \in \mathbb{R}^2 : \varrho(x) > 0\}}$) definieren wir die Radontransformierte $R_{\varrho} : \mathbb{R} \times [0, 2\pi] \to \mathbb{R}$ wie folgt:

$$R_{\varrho}(\delta, \varphi) = \int_{\mathbb{R}} \varrho(\delta\omega(\varphi) + t\omega(\varphi)^{\top}) dt$$

Bemerkung

Die Radontransformierte R ist linear: $R(\lambda \varrho_1 + \varrho_2) = \lambda R_{\varrho_1} + R_{\varrho_2}$ für alle $\lambda \in \mathbb{R}$ und Funktionen ϱ_1, ϱ_2 .

Mathematisches Tomographie-Problem:

Finde zu gegebenem $f: \mathbb{R} \times [0, 2\pi) \to \mathbb{R}$ ein $\varrho: \mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}$ mit $R_{\varrho} = f$

Aufgabe:

Existenz und Eindeutigkeit einer Lösung (unter Voraussetzungen). Diskutiere "Stabilität": Ist Δf eine Störung des Datums f und $\Delta \varrho$ die daraus resultierende Störung der Lösung ϱ , gilt dann $\|\Delta \varrho\| \le C \|\Delta f\|$ mit nicht zu großem C ($\|\cdot\|$ Abstand)

1.1.3 Ein diskretes Tomographie-Problem

Datenerhebung ist diskret s_1, \ldots, s_n Parameter der Parallelstrahlen $\varphi_1, \ldots, \varphi_m$ Winkeleinstellungen

Problem: Zu gegebenem $f: \mathbb{R} \times [0, 2\pi) \to \mathbb{R}$ finde $\varrho: \mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}$ mit

$$R_{\rho}(s_i, \varphi_j) = f(s_i, \varphi_j) \quad i = 1, \dots, n; \ j = 1, \dots, m$$

So nicht lösbar, denn es gibt unendlich viele ϱ , die dies lösen. Wir benötigen ein endlich dimensionales Modell für ϱ

Idee: Führe Rasterungen ein (Fernsehen, Zeitung)

lexikographische Anordnung: Charakteristische Funktion einer Zeile $Z_i:\chi_{Z_i}:\mathbb{R}^2\to\mathbb{R}$

$$\chi_{Z_i} = \begin{cases} 1, & x \in Z_i \\ 0, & \text{sonst} \end{cases}$$

Ansatz für $\tilde{\varrho}$ (diskretes Modell)

$$\tilde{\varrho}(x) = \sum_{i=1}^{M} \tilde{\varrho}_i \chi_{Z_i}(x)$$

Die Zahlen $\tilde{\varrho_i}$ sind zu bestimmen aus den Messdaten. Einsetzen:

$$f(s_i, \varphi_j) \stackrel{!}{=} R_{\tilde{\varrho}}(s_i, \varphi_j) = R(\sum_{i=1}^{M} \tilde{\varrho}_i \chi_{Z_i})(s_i, \varphi_j) \stackrel{R \text{ linear }}{=} \sum_{i=1}^{M} \tilde{\varrho}_i(R\chi_{Z_i})(s_i, \varphi_j)$$

Lexikographische Anordnung der Punktepaare $[s_i, \varphi_j]$:

$$\underbrace{[s_1,\varphi_1]}_{=x_1},\underbrace{[s_2,\varphi_1]}_{=x_2},\ldots,\underbrace{[s_n,\varphi_1]}_{=x_n},\underbrace{[s_1,\varphi_2]}_{=x_{n+1}},\ldots,\underbrace{[s_n,\varphi_m]}_{=x_N}, \quad N=n\cdot m$$

Eineindeutige Zuordnung

$$x_k \leftrightarrow [s_i, \varphi_i], \ k = (j-1)n + i$$

Wir schreiben: $f_k := f(s_i, \varphi_j), A_{kl} = R\chi_{Z_l}(x_k) = R\chi_{Z_l}(s_i, \varphi_j)$ und erhalten

$$\sum_{l=1}^{M} A_{kl} \tilde{\varrho}_l = f_k \ k = 1, \dots, N$$

Dies kann man als lineares Gleichungssystem Au=b schreiben mit $A=[A_{kl}]_{kl}\in\mathbb{R}^{N,M};\ b=[f_k]_k\in\mathbb{R}^N;\ u=[\tilde{\varrho}_l]_l\in\mathbb{R}^M$

1.2 Wärmeleitung

1.2.1 Wärmeleitungsgleichung

Wärmetransport entlang eines Stabes oder Drahtes (Eindimensionale Struktur) Bild

 $\Omega = (0,1)$, Variablen: t Zeit, x Ort q(t,x) Wärmestrom in x zur Zeit t

Erhaltungssatz

Die zeitliche Änderung des Energieinhaltes in $I \subset \mathbb{R}$ ist gleich der Wärmeflussbilanz über dem Rand von I zuzüglich der in I erzeugten oder verbrauchten Energie.

$$\partial_{t} \left(\int_{I} u(t, x) \, \mathrm{d}x \right) = q(t, x_{+}) + q(t, x_{-}) + \int_{I} \underbrace{\varrho(t, x)}_{\text{Quelldichte}} \, \mathrm{d}x$$

$$\Leftrightarrow$$

$$\int_{I} \left[\partial_{t} u(t, x) - \partial_{x} q(t, x) - \varrho(t, x) \right] \, \mathrm{d}x = 0$$

 $I = [x_-, x_+]$ Da I beliebig

$$\partial_t u(t,x) - \partial_x q(t,x) = \varrho(t,x) \quad \forall x \in (0,1), t > 0$$

Fourier: $q(t,x) \sim \partial_x u(t,x)$, also zum Beispiel

$$q(t,x) = \underbrace{a(t,x)}_{\text{Wärmeleitkoeff.}} \partial_x u(t,x)$$

Wir erhalten dann die Wärmeleitungsgleichung:

$$\partial_t u(t,x) - \partial_x (a(t,x)\partial_x u(t,x)) = \rho(t,x)$$
 (*)

Ziel: Gegeben $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$, $\varrho : \mathbb{R}_{>0} \times [0,1) \to \mathbb{R}$, $\varphi : [0,1] \to \mathbb{R}$, $a : \mathbb{R}_{>0} \times (0,1) \to \mathbb{R}_{>0}$, finde $u : \mathbb{R}_{>0} \times (0,1) \to \mathbb{R}$, welches (*) löst und $u(t,0) = \alpha$, $u(t,1) = \beta$ und $u(0,x) = \varphi(x)$

Beispiele:

- keine Erzeugung, kein Verbrauch: $\varrho(t,x)=0$
- Wärmeabstrahlung: $\varrho(t,x) = \sigma u(t,x)^4$ (bei Draht)
- Chemische Reaktion: $\varrho(t,x) = \omega e^{-\lambda/u(t,x)}$ (Arrhenius Gesetz)

Fragestellungen der Analysis

- Formulierung der Gleichung
- Existenz von Lösungen
- Qualitative Eigenschaften der Lösung

stationäres Problem: Wir betrachten das zeitunabhängige Problem und lassen die Variable t weg (und A = 1, a = 0, b = 1). Es ergibt sich das RWP

$$\left\{ \begin{array}{ll} -u''(x) = \varrho(x) = \varphi(x,u(x)), & \forall x \in (0,1) \\ u(0) = \alpha, \ u(1) = \beta \end{array} \right.$$

1.2.2 Diskretisierung

Numerik des stationären Modells. Suchen endliches Modell.

Finite Differenzen: Wähle ein uniformes Gitter, d.h. zu $N \in \mathbb{N}$ wählen wir $h = \frac{1}{N+1}$ und "Gitterpunkte" $x_i = ih$ für $i = 0, \dots, N+1$ (N+2 Punkte).

Wir suchen Approximationen u_i an $u(x_i)$.

Randbedingungen $u_0 = \alpha$, $u_{N+1} = \beta$

$$u'(x_i) \approx \frac{u_i - u_{i-1}}{h}$$
 $u''(x_i) \approx \frac{u'(x_{i+1}) - u'(x_i)}{h} \approx \frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{h^2}$

Also:

$$u_0 = \alpha,$$

$$-u_{i-1} + 2u_i - u_{i+1} = h^2 \varphi(x_i, u_i) \quad i = 1, \dots, N$$

$$u_{N+1} = \beta$$

Als Gleichungssystem:

$$\begin{bmatrix} 1 & & & & & \\ -1 & 2 & -1 & & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & -1 & 2 & -1 \\ & & & 1 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} u_0 \\ u_1 \\ \vdots \\ u_N \\ u_{N+1} \end{bmatrix} = h^2 \begin{bmatrix} 0 \\ \varphi(x_1, u_1) \\ \vdots \\ \varphi(x_N, u_N) \\ 0 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \alpha \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ \beta \end{bmatrix}$$

 $\Leftrightarrow Au_h = \Phi(u_h) \text{ mit } A \in \mathbb{R}^{N+2,N+2}, \ u_h \in \mathbb{R}^{N+2}, \ \Phi: \mathbb{R}^{N+2} \to \mathbb{R}^{N+2}$

Besteht rechts keine Abhängigkeit von u_h , so ist dies ein lineares Gleichungssystem. Andernfalls ist es ein Nullstellenproblem:

$$F(u_h) = Au_h - \Phi(u_h) \stackrel{!}{=} 0$$

Fragestellungen der Numerischen Analysis:

- 1. Gilt $u_n \to u$ für $N \to \infty$? In welchem Sinne?
- 2. Wie findet man Nullstellen von F(N groß)?
- 3. Wie löst man Gleichungssysteme für große N?
- 4. A ist "dünnbesetzt", d.h. hat nur 3 Nichtnullelemente pro Zeile, unabhängig von N.
- 5. Lösbarkeit der diskreten Gleichung? Eigenschaften von u_h
- 6. Verfahren effizient? Wie viele Operationen braucht ein Algorithmus? Was wäre ggf. optimal?
- 7. Aussagen über die Güte des Resultats

1.3 Berechnung elektrostatischer Felder

Bild

$$\Phi: \mathbb{R}^2 \setminus \Omega \to \mathbb{R}$$
 "Potenzial", $\Phi(x) \to 0$ für $|x| \to \infty$
Elektrisches Feld: $E = -\nabla \Phi = \begin{bmatrix} -\partial_1 \Phi \\ -\partial_2 \Phi \\ -\partial_2 \Phi \end{bmatrix}$

1.3.1 Elektrostatische Potenziale und Felder

Bild $\partial \Omega = \partial O \cup \Gamma$

Wir suchen Φ mit $\Phi = 0$ auf Γ , $\Phi = 1$ auf ∂O .

 Φ heißt Porenzial und $E := -\nabla \Phi$ das elektrische Feld (oder grad (Φ))

1.3.2 Das Prinzip der virtuellen Arbeit

Wie sieht Φ in Ω aus? Wir definieren eine Menge von Funktionen:

$$U := \{ \varphi \in C^1(\Omega, \mathbb{R}) : \varphi = 0 \text{ auf } \Gamma, \ \varphi = 1 \text{ auf } \partial O \}$$

die Menge der zulässigen Potenziale. Das gesuchte Potenzial Φ ist dasjenige mit minimaler Feldenergie ε in U, d.h. mit $\varepsilon: U \to \mathbb{R}_{\geq 0}$ def. durch

$$\varepsilon(\Psi) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla \Psi|^2 = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\partial_1 \Psi|^2 + |\partial_2 \Psi|^2$$

gilt $\varepsilon(\Phi) = \min_{\Psi \in U} \varepsilon(\Psi)$

Weiter def. wir $U_0 := \{ \xi \in C^1(\Omega, \mathbb{R}) : \xi = 0 \text{ auf } \partial \Omega \}$. Dann gilt: mit $\Phi \in U$ ist auch

8

 $\Phi + t\zeta \in U$, falls $\zeta \in U_0$ und $t \in \mathbb{R}$ ist. Ist Φ ein Minimum von ε , so wird die reellwertige Funktion $t \mapsto \varepsilon(\Phi + t\zeta)$ stationär in t = 0 sein.

$$\varepsilon'(\Phi)[\zeta] = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\varepsilon(\Phi + t\zeta)|_{t=0} \stackrel{!}{=} 0$$

Es folgt

$$0 \stackrel{!}{=} \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla(\Phi + t\zeta)|^{2}$$

$$= \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \cdot \left(\int_{\Omega} \left\{ |\nabla \Phi|^{2} + 2t \nabla \Phi \cdot \nabla \zeta + t^{2} \cdot |\nabla \zeta|^{2} \right\} \right)$$

$$= \int_{\Omega} \left\{ \nabla \Phi \cdot \nabla \zeta + t |\nabla \zeta|^{2} \right\}$$

d.h. für t = 0:

$$0 = \int\limits_{\Omega} \nabla \Phi \cdot \nabla \zeta \quad \forall \zeta \in U_0$$

"Das Prinzip der virtuellen Arbeit", "Variatonsgleichung" Erfüllt Φ die Variationsgleichung, ist es dann ein Minimum?

Sei $\Phi \in U$ beliebig. Dann ist $\Psi - \Phi \in U_0$. Es gilt:

$$\begin{array}{lcl} \varepsilon(\Psi) & = & \varepsilon(\Phi + \underbrace{\Psi - \Phi}) \\ & = & \varepsilon(\Phi) + \underbrace{\int\limits_{\Omega} \nabla\Phi \cdot \nabla(\Psi - \Phi)}_{=0} + \underbrace{\frac{1}{2} \int\limits_{\Omega} |\nabla(\Psi - \Phi)|^2 \varepsilon(\Phi)}_{=0} \\ & \geq & \varepsilon(\Phi) \end{array}$$

Sogar: $\varepsilon(\Psi) > \varepsilon(\Phi)$, falls $\Psi \neq \Phi$. Denn: $\int_{\Omega} |\nabla(\Psi - \Phi)|^2 = 0 \Rightarrow \nabla(\Psi - \Phi)(x) = 0 \ \forall x \in \Omega \Rightarrow (\Psi - \Phi)(x) = \text{const in } \Omega \Rightarrow \Psi = \Phi \text{ in } \Omega$, da $\Psi - \Phi|_{\partial\Omega} = 0$ ist.

1.3.3 Das Poisson-Problem

Gaußscher Integralsatz:

$$\int\limits_{\Omega}\nabla\Phi\cdot\nabla\zeta=-\int\limits_{\Omega}\nabla\cdot\nabla\Phi\zeta\ , da\ \zeta|_{\partial\Omega}=0$$

Es gilt
$$\nabla \cdot \nabla = \operatorname{div} (\operatorname{grad}) = \Delta = \partial_1^2 + \partial_2^2 \implies \int_{\Omega} \Delta \Phi \zeta = 0 \ \forall \zeta \in U_0$$

$$\Rightarrow \Delta \Phi = \partial_1^2 \Phi + \partial_2^2 \Phi = 0$$

Allgemein: Posisson-Problem

Zu $\Omega \subset \mathbb{R}^d$ und $f: \Omega \to \mathbb{R}$, $r: \Omega \to \mathbb{R}$ finde $u: \Omega \to \mathbb{R}$ mit

$$-\Delta u = f \text{ in } \Omega$$
$$u = r \text{ auf } \Omega$$

1.3.4 Diskretisierung des Poissonproblems

$$\Omega = (0,1)^2$$
. Gitter sei $z_{ij} = \left[\frac{i}{n+1}, \frac{j}{n+1}\right] = h \cdot [i,j], \ n \in \mathbb{N}, \ i,j = 0, \dots, n+1, \ h = \frac{1}{n+1}$ Bild

Ist x_k ein Randpunkt, so gelte $u_k = r(x_k)$ ($u_k \approx u(x_k)$). Für die zweite Ableitung verwenden wir die Formeln aus dem eindimensionalen.

$$\begin{array}{ll} \partial_1^2 u(x_k) + \partial_2^2 u(x_k) & \approx & \frac{1}{h^2} (u_{k+1} - 2u_k + u_{k-1}) + \frac{1}{h^2} \left((u_{k+(n+2)} - 2u_k + u_{k-(n+2)}) \right) \\ & = & \frac{1}{h^2} \left(u_{k+(n+2)} + u_{k+1} - 4u_k + u_{k-1} - u_{k-(n+2)} \right) \end{array}$$

für x_k im Inneren von $\Omega.$ Wir erhalten das Gleichungssystem:

$$-u_{k+(n+2)} - u_{k+1} + 4u_k - u_{k-1} - u_{k-(n+2)} = h^2 f(x_k) \text{ für } x_k \in \Omega$$
$$u_k = r(x_k) \text{ für } x_k \in \partial \Omega$$

Formuliere dies als ein Gleichungssystem in Matrixschreibweise für den Vektor $[u_1, \ldots, u_N]$ Differenzenstern (hier "5-Punkte-Stern")

Bild

Das Gleichungssystem in lexikographischer Anordnung

Reduktion der Randwerte: Ziel: Eliminiere die trivialen Gleichungen Beispiel: 1d

1.
$$u_0 = \alpha$$

$$2. -u_2 + 2u_1 - u_0 = h^2 f_1$$