Finite Elemente am Beispiel der Poissongleichung

Roland Tomasi

11.12.2013

Inhalt

- 1 Die Poissongleichung
- 2 Galerkin-Verfahren

3 Finite Elemente

Poissongleichung

Sei $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ ein Gebiet mit abschnittsweise glattem Rand $\partial \Omega$ und $f \in L^2(\Omega)$. Wir suchen $u : \overline{\Omega} \to \mathbb{R}$, so dass

$$-\Delta u = f \qquad \text{in } \Omega,$$
$$u = 0 \qquad \text{auf } \partial \Omega.$$

Physikalische Interpretationen (z.B.):

- f Wärmequelle, u Temperaturverteilung im Gleichgewicht
- f Kraft, u Membran im Gleichgewicht (potentielle Energie ist minimal!)

Lösung als Energieminimierer

Die Lösung $u\in W_0^{1,2}\left(\overline{\Omega}\right)$ des Poissonproblems ist der Minimierer des Energiefunktionals

$$J[v] := \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla v(\mathbf{x})|^{2} d\mathbf{x} - \int_{\Omega} f(\mathbf{x}) v(\mathbf{x}) d\mathbf{x}$$
$$= \frac{1}{2} ||\nabla v||^{2} - \langle f, v \rangle$$

über $W_0^{1,2}(\overline{\Omega})$.

Fundamentallemma der Variationsrechnung

Lemma

Sei $R \in C(\overline{\Omega})$.

$$\forall \varphi \in C(\overline{\Omega}) : \int_{\Omega} R(\mathbf{x}) \varphi(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = 0$$

$$\Leftrightarrow$$

$$R(\mathbf{x}) \equiv 0$$

Dieses Lemma lässt sich auf $R, \varphi \in W_0^{1,2}\left(\overline{\Omega}\right)$ übertragen.

Schwache Formulierung

Definiere das Residuum

$$R[u] := -\Delta u - f$$
.

⇒ Poissongleichung wird zu

$$R[u] = 0$$

$$\Leftrightarrow \forall \varphi \in W_0^{1,2}(\overline{\Omega}) : \int_{\Omega} R[u] \varphi \, d\mathbf{x} = 0$$

$$\Leftrightarrow \forall \varphi \in W_0^{1,2}(\overline{\Omega}) : \int_{\Omega} (\nabla u) \cdot (\nabla \varphi) \, d\mathbf{x} = \int_{\Omega} f \varphi \, d\mathbf{x}$$

(schwache Formulierung des Poissonproblems)

Galerkin-Verfahren

Galerkin-Verfahren: Betrachte endlichdimensionalen Unterraum

$$V \subset W_0^{1,2}$$

d.h. suche $v \in V$ mit

$$\forall \varphi \in V : \int_{\Omega} (\nabla v) \cdot (\nabla \varphi) \, \mathrm{d}\mathbf{x} = \int_{\Omega} f \varphi \, \mathrm{d}\mathbf{x}.$$

Man hofft mit v eine gute Approximation von u zu erhalten.

Galerkin-Orthogonalität

Für
$$w \in V \subset W_0^{1,2}\left(\overline{\Omega}\right)$$
 gilt
$$\langle \nabla (u - v), \nabla w \rangle = \langle \nabla u, \nabla w \rangle - \langle \nabla v, \nabla w \rangle$$

$$= \int_{\Omega} (\nabla u) \cdot (\nabla w) \, d\mathbf{x} - \int_{\Omega} (\nabla v) \cdot (\nabla w) \, d\mathbf{x}$$

$$= \int_{\Omega} f w \, d\mathbf{x} - \int_{\Omega} f w \, d\mathbf{x} = 0.$$

In diesem Sinne ist der Fehler orthogonal zum Unterraum V.

Céa's Lemma

Lemma

Die approximierte Lösung v ist bzgl. der Energienorm optimal:

$$\|\nabla (v - u)\| = \min_{w \in V} \|\nabla (w - u)\|$$

Beweis

Mittels Galerkin-Orthogonalität und Cauchy-Schwarz erhält man

$$\begin{split} \|\nabla (v - u)\|^2 &= \langle \nabla (v - u), \nabla (v - u) \rangle \\ &= \langle \nabla (v - u), \nabla (v - w) \rangle + \langle \nabla (v - u), \nabla (w - u) \rangle \\ &= \langle \nabla (v - u), \nabla (w - u) \rangle \\ &\leq \|\nabla (v - u)\| \|\nabla (w - u)\| \end{split}$$

Diskretisierung I

Sei $\{b_1, \ldots, b_m\}$ eine Basis von V:

$$orall arphi \in V : \langle
abla v,
abla arphi
angle = \int_{\Omega} f \, arphi \, \mathrm{d}\mathbf{x}$$
 \Leftrightarrow
 $orall 1 \leq j \leq m : \langle
abla v,
abla b_j \, \mathrm{d}\mathbf{x}$

(System von $m = \dim V$ Gleichungen)

$$v(\mathbf{x}) = \sum_{i=1}^{m} v_i b_i(\mathbf{x})$$

$$\Rightarrow \sum_{i=1}^{m} v_i \langle \nabla b_i, \nabla b_j \rangle = \int_{\Omega} f b_j d\mathbf{x}.$$

Diskretisierung II

Bei Galerkin-Verfahren wird also Lösung von

$$Ax = y$$

gesucht, wobei

$$\mathbf{x} := \begin{pmatrix} v_1 \\ \vdots \\ v_m \end{pmatrix}, \quad \mathbf{y} := \begin{pmatrix} \langle f, b_1 \rangle \\ \vdots \\ \langle f, b_m \rangle \end{pmatrix},$$

$$\mathbf{A} := egin{pmatrix} \langle
abla b_1,
abla b_1
angle & \ldots & \langle
abla b_m,
abla b_1
angle \ dots & dots \ \langle
abla b_1,
abla b_m
angle & \ldots & \langle
abla b_m,
abla b_m
angle \end{pmatrix}.$$

Finite Elemente

Es gibt viele Arten V zu wählen. Gute Wahl würde beinhalten:

- einfache Basisfunktionen $\{b_1, \ldots, b_m\}$
- **A** dünn besetzt, d.h. $\langle \nabla b_i, \nabla b_j \rangle = 0$ für möglichst viele i, j

z.B. Finite Elemente (FEM):



- Ω in kleine Simplexe (*Elemente*) unterteilen (*triangulieren*)
- V Vektorraum der stetigen und elementweise linearen Funktionen

Triangulierung

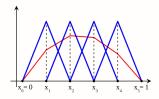
- Die Triangulierung von Ω muss konform sein (Stetigkeit!)
- Bezeichne die Elemente als ω_1,\ldots,ω_N , d.h. $\overline{\Omega}=\bigcup_{k=1}^\infty\overline{\omega_k}$.
- Bezeichne die Knotenpunkte (*Vertices*) als ξ_1, \ldots, ξ_M .
- Bezeichne die Vereinigung der Elemente um den Vertex ξ_k als $\Omega_k:=$ interior $\bigcup_{i:\ \xi_k\in\overline{\omega_i}}\overline{\omega_j}.$



Basisfunktionen

Eine Basis von V erhält man, indem man zu jedem Vertex $\xi_k \in \Omega^{\circ}$ eine Funktion b_k definiert mit:

- $b_k(\xi_k) = 1$
- $b_k = 0$ auf $\Omega \setminus \Omega_k$
- b_k stetig und elementweise linear



Insb. gilt dann: $\Omega_i \cap \Omega_j = \emptyset \Rightarrow \langle \nabla b_i, \nabla b_j \rangle = 0$, d.h. **A** ist dünn besetzt.

Fehlerabschätzung

Satz

Sei $h := \max_{k} \operatorname{diam} \omega_{k}$. Dann gilt

$$\|\nabla (u-v)\| \le ch\|\nabla^2 u\|$$

für ein c > 0.

Beweis

(Beweisidee)

- Céa's Lemma
- elementweise Poincaré

Adaptive FEM

- Die Approximation wird besser, wenn man die Triangulierung verfeinert.
- In manchen Bereichen von Ω ist die Approximation aber evtl.
 viel besser als in anderen.
- Gleichmäßige Verfeinerung erhöht die Anzahl der Freiheitsgrade drastisch, d.h. Berechnung wird langwierig

Idee: Adaptive FEM (AFEM):

- Fehlerschätzer für elementweise a posteriori Fehlerabschätzung
- Iterative Verfeinerung von Elementen mit großen Fehler



Quasi-optimale Konvergenz (bzgl. der benötigten Freiheitsgrade)

Noch Fragen?

Vielen Dank für Ihre Aufmerksamkeit!

Bitte zögern Sie nicht Fragen zu stellen!