

Kapitel 5 FEM für parabolische Differentialgleichungen

Modellproblem: Wärmeleitungsgleichung

$\Omega \subset \mathbb{R}^n$ beschränktes Gebiet

$0 < T < \infty$

$$\begin{cases} \partial_t u - \Delta u = f & \text{in } \mathcal{Q}_T = (0, T) \times \Omega \\ u = u_0 & \text{auf } \{0\} \times \Omega \\ u = g & \text{auf } (0, T) \times \partial\Omega \end{cases}$$

↙ $\partial\Omega \Delta u = 0$

Satz 5.1: (Existenz schwacher Lösungen)

Sei $u_0 \in H_0^1(\Omega)$ und $f \in L^2(\mathcal{Q}_T)$.

Dann gibt es genau eine Funktion $u \in H^1(\mathcal{Q}_T)$ so, dass für fast alle

$t \in (0, T)$ die Funktion $u(t, \cdot) \in H_0^1(\Omega)$ ist und $u(\cdot, t)$ für fast alle $t \in (0, T)$

als schwache DGL

$$\text{Aper } H_0^1(\Omega) : \int_{\Omega} \partial_t u \cdot \varphi + \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \varphi = \int_{\Omega} f \cdot \varphi$$

genügt. Außerdem gilt die A-Priori-Abschätzung

$$\left(\int_0^T \|u\|_{H^1(\Omega)}^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} + \left(\int_0^T \|\partial_t u(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \leq C \left(\|f\|_{L^2(\Omega_T)} + \|u_0\|_{H^1(\Omega)} \right)$$

Die Anfangswerte werden in L^2 -Sinn angenommen, d.h.

$$\lim_{t \rightarrow 0, t \rightarrow T} \|u(\cdot, t) - u_0(t)\|_{L^2(\Omega)} = 0$$

Bemerkung: Newton's partieller DGL, Seiwand Druck

Konformer Finite Elemente: Nulke $V_\Delta \subset H_0^1(\Omega)$ endlich dimensional mit Basis $\varphi_1, \dots, \varphi_N$

Finde u_Δ mit $\begin{cases} u_\Delta(t, \cdot) \in V_\Delta \\ u_\Delta(0, \cdot) = u_{\Delta 0} \end{cases}$

$$A_{V_\Delta} \in V_\Delta : \int_\Omega \partial_t u_\Delta v_\Delta + \int_\Omega \nabla u_\Delta \cdot \nabla v_\Delta = \int_\Omega f v_\Delta$$

Basisdarstellung: $u_\Delta(t, x) = \sum_{j=1}^N \xi_j(t) \varphi_j(x)$

$$\leadsto \sum_{j=1}^N \dot{\xi}_j(t) \int_\Omega \varphi_j \varphi_i + \sum_{j=1}^N \xi_j(t) \int_\Omega \nabla \varphi_j \cdot \nabla \varphi_i = \int_\Omega f(t, x) \varphi_i(x) dx \quad i=1, \dots, N$$

$\underbrace{\int_\Omega \varphi_j \varphi_i}_{M_{ij} \text{ "Massenmatrix"}}$
 $\underbrace{\int_\Omega \nabla \varphi_j \cdot \nabla \varphi_i}_{S_{ij} \text{ "Steifigkeitsmatrix"}}$
 $\underbrace{\int_\Omega f(t, x) \varphi_i(x) dx}_{\beta_i(t)}$

$$\leadsto M \dot{\xi} + S \xi = \beta \quad \text{lineare gewöhnliche DGL}$$

Lemma 5.2. Die Hammetrix ist positiv definit

Beweis: $\sum_{i,j} \eta_i \eta_j H_{ij} = \int \left(\sum_{k=1}^N \eta_k \varphi_k \right)^2 \geq 0$ mit Gleichheit $\Leftrightarrow \eta = 0$ □

in expliziter Form: $\begin{cases} \dot{\xi}(t) + H^{-1} S \xi(t) = H^{-1} \beta(t) \\ \xi(0) = \xi^0 \end{cases}$

← Komponenten von $U_{\beta,0} = \sum_{j=1}^N \xi_j^0 \varphi_j$

Satz 5.3. Zu $\beta \in L^2([0,T], \mathbb{R}^{N \times 1})$ und einem $\xi^0 \in \mathbb{R}^{N \times 1}$ existiert genau eine Lösung

$\xi \in H^1([0,T], \mathbb{R}^{N \times 1})$. Für diese Lösung gilt $\xi \in C^{0,1}([0,T], \mathbb{R}^{N \times 1})$.

Beweis: Wegen $N^{k \times k}(G_1) \hookrightarrow C^{m,k}(G_1)$ mit $0 < \alpha < 1$, wenn $k - \varphi \geq m + \alpha$ verhalten wir für $k=1, p=2, d=1, m=0$ $\frac{1}{2} \geq \alpha$ (Sobolev'scher Einbettungssatz)

Zu $\beta \in L^2([0,T], \mathbb{R}^{N \times 1})$ gibt es $(\beta_m)_{m \in \mathbb{N}} \subset C([0,T], \mathbb{R}^N)$ mit

$\|\beta - \beta_m\|_{L^2([0,T], \mathbb{R}^{N \times 1})} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 0$. Für jedes β_m gibt es mit dem Satz von Picard-Lindelöf

eine eindeutige Lösung $\xi_m \in C^1([0,T], \mathbb{R}^{N \times 1})$ von

ANP_m: $\begin{cases} \dot{\xi}_m(t) + H^{-1} S \xi_m(t) = H^{-1} \beta_m(t) \\ \xi_m(0) = \xi^0 \end{cases}$

Ziel: (ξ_w) ist CF in $H^1(\Omega; T)$

$$M(\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e) + S(\xi_w - \xi_e) = \beta_w - \beta_e$$

Multiplizieren mit $(\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e)^T$, Nutzung von $|\xi|_H^2 = \xi^T H \xi$, $|\xi|_S^2 = \xi^T S \xi$

$$\begin{aligned} & |\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e|_H^2 + (\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e)^T S(\xi_w - \xi_e) = (\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e)^T (\beta_w - \beta_e) \\ & = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} |\xi_w - \xi_e|_S^2 \end{aligned}$$

$$\int_0^T |\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e|_H^2 dt + \underbrace{\frac{1}{2} |\xi_w(T) - \xi_e(T)|_S^2}_{\geq 0} \leq \left(\int_0^T |\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e|_H^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_0^T |\beta_w - \beta_e|^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$\lambda_{\min}(H) \int_0^T |\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e|^2 dt$$

$$\Rightarrow \|\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e\|_{L^2(\Omega; T)} \leq \frac{1}{\lambda_{\min}(H)} \|\beta_w - \beta_e\|_{L^2(\Omega; T)}$$

$$\text{wegen } \|\xi_w - \xi_e\|_{L^2(\Omega; T)} \leq C \|\dot{\xi}_w - \dot{\xi}_e\|_{L^2(\Omega; T)}$$

(Poincaré-Ungleichung
beachte $(\xi_w - \xi_e)|_{\partial\Omega} = 0$)

$$\text{mit } \|\xi_w - \xi_e\|_{H^1(\Omega; T)} \leq C \|\beta_w - \beta_e\|_{L^2(\Omega; T)}$$

Sei ξ Fixpunkt von (ξ_w)

$$\begin{aligned} \|\dot{\xi} + M^{-1}S\xi - M^{-1}\beta\|_{\mathbb{R}^2(0,T)} &\leq \|\dot{\xi} - \dot{\xi}_w\|_{\mathbb{R}^2} + \|M^{-1}S(\xi - \xi_w)\|_{\mathbb{R}^2} + \|M^{-1}(\beta - \beta_w)\|_{\mathbb{R}^2} \\ &\leq (1 + \lambda_{\max}(M^{-1}S)) \|\xi - \xi_w\|_{H^1} + \lambda_{\max}(M^{-1}) \|\beta - \beta_w\|_{\mathbb{R}^2} \\ &\xrightarrow{\rightarrow 0} 0 \end{aligned}$$

d.h. für fast alle $t \in (0, T)$ gilt $\dot{\xi} + M^{-1}S\xi = M^{-1}\beta$

$$\begin{aligned} \|\xi(0) - \xi^0\| &= \|\xi(0) - \xi_w(0)\| \leq \|\xi - \xi_w\|_{\infty} \leq c \|\xi - \xi_w\|_{H^1} \xrightarrow{w \rightarrow \infty} 0 \\ &\text{Schubweise Bisher kein Problem} \end{aligned}$$

d.h. ξ löst AWP

Ist ξ weitere Lösung dann ist $\delta = \dot{\xi} - \xi$ Lösung von

$$\begin{cases} \dot{\delta} + M^{-1}S\delta = 0 \\ \delta(0) = 0 \end{cases}$$

Mit Gronwall folgt $\delta = 0$ \square

Mit $u_\Delta = \sum_{i=1}^n \xi_i \varphi_i$

folgt $\int_{\Omega} \partial_t u_\Delta v_\Delta + \int_{\Omega} \nabla u_\Delta \nabla v_\Delta = \int_{\Omega} f v_\Delta$

also $\int_{\Omega} (\partial_t u - \partial_t u_\Delta) v_\Delta + \int_{\Omega} \nabla(u - u_\Delta) \nabla v_\Delta = 0$

für alle $v_\Delta \in V_\Delta$
(entspricht GO)

Dies ist die Vorgehensweise: $v_\Delta = u - u_\Delta$ $\partial_t(u - u_\Delta)(u - u_\Delta) = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} |u - u_\Delta|^2$
funktional nicht wegen $u - u_\Delta \notin V_\Delta$

Führe deshalb Approximation von $\partial_t u$ in V_Δ ein: die Ritzprojektion

Definition 5.4: Sei $V_\Delta \subset H_0^1(\Omega)$ endlich-dimensional. Dann heißt $P_\Delta: H_0^1(\Omega) \rightarrow V_\Delta$ definiert durch

$$\int_{\Omega} P_\Delta v \cdot \nabla w = \int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla w \quad \text{für alle } w \in V_\Delta$$

Ritzprojektion.

beachte: P_Δ ist wohldefiniert, da $\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v$ SP auf $H_0^1(\Omega)$

dann

$$\int_{\Omega} (P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u_{\Delta}) v_{\Delta} + \int_{\Omega} \nabla (P_{\Delta} u - u_{\Delta}) \cdot \nabla v_{\Delta} = \int_{\Omega} (P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u_{\Delta}) v_{\Delta}$$

$$P_{\Delta} \partial_t u = \partial_t P_{\Delta} u$$

wird geeigneten Voraussetzungen an u

dann

$$v_{\Delta} := P_{\Delta} u - u_{\Delta}$$

$$\int_{\Omega} \frac{d}{dt} \|P_{\Delta} u - u_{\Delta}\|_{L^2(\Omega)}^2 + \|\nabla (P_{\Delta} u - u_{\Delta})\|_{L^2(\Omega)}^2 \leq \|P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u_{\Delta}\|_{L^2(\Omega)} \|P_{\Delta} u - u_{\Delta}\|_{L^2(\Omega)}$$

$$\| \underbrace{P_{\Delta} u - u_{\Delta}}_{\in H_0^1(\Omega)} \|_{L^2(\Omega)} \leq K \|\nabla (P_{\Delta} u - u_{\Delta})\|_{L^2}$$

Poincaré-Ungl.

mit Young'scher Ungleichung

$$\leq \frac{1}{2} K^2 \|P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u_{\Delta}\|_{L^2}^2 + \frac{1}{2} \|\nabla P_{\Delta} u - \nabla u_{\Delta}\|_{L^2}^2$$

also $\frac{d}{dt} \|P_{\Delta} u - u_{\Delta}\|_{L^2(\Omega)}^2 + \| \nabla (P_{\Delta} u - u_{\Delta}) \|_{L^2(\Omega)}^2 \leq K^2 \|P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u\|_{L^2(\Omega)}^2$

dh $\| (P_{\Delta} u - u_{\Delta}) (t) \|_{L^2(\Omega)}^2 + \int_0^t \| \nabla (P_{\Delta} u - u_{\Delta}) \|_{L^2(\Omega)}^2 ds \leq K^2 \int_0^t \| (P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u) \|_{L^2(\Omega)}^2 ds + \| u_{\Delta}(0) - P_{\Delta} u(0) \|_{L^2(\Omega)}^2$

also $\sup_{t \in (0, T)} \| (u - u_{\Delta}) (t) \|_{L^2(\Omega)} \leq \sup_{t \in (0, T)} \| (u - P_{\Delta} u) (t) \|_{L^2(\Omega)} + K \| P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u \|_{L^2(\Omega)} + \| u_0 - P_{\Delta} u_0 \|_{L^2(\Omega)}$

und $\| \nabla (u - u_{\Delta}) \|_{L^2(\Omega_T)} \leq \| \nabla (u - P_{\Delta} u) \|_{L^2(\Omega_T)} + K \| P_{\Delta} \partial_t u - \partial_t u \|_{L^2(\Omega_T)} + \| u_0 - P_{\Delta} u_0 \|_{L^2(\Omega)}$

Fehlerabschätzung hängt von Approximationsgüte der Ritzapproximation und dem Anfangsfehler ab

eine analoge Abschätzung gilt für $\int_0^T \| \nabla (u - u_{\Delta}) (s) \|_{L^2(\Omega)}^2 ds$

Genauere Betrachtung der Ritzprojektion:

$\langle u, v \rangle := \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx$ ist Skalarprodukt auf $H_0^1(\Omega)$ denn

Bilinearität \checkmark $\langle u, u \rangle = 0 \Rightarrow \|u\|_{H^1} = 0 \Rightarrow \|u\|_2 \leq C \|u\|_{H^1} = 0 \Rightarrow u = 0 \checkmark$

beachte: geeignete Norm ist $\|u\|_{H^1}$

P_Δ ist $\langle \cdot, \cdot \rangle$ -Orthogonalprojektion auf V_Δ

denn nach Def: $\forall v_\Delta \in V_\Delta: \langle u - P_\Delta u, v_\Delta \rangle = 0$ d.h. $u - P_\Delta u \perp V_\Delta$

also auch $\|u - P_\Delta u\|_{H^1} = \inf_{v_\Delta \in V_\Delta} \|u - v_\Delta\|_{H^1} = \text{dist}_{H_0^1}(u, V_\Delta) \leq \|u - I_\Delta u\|_{H^1}$

kommt in Fehlerabschätzung vor $\rightarrow \| \nabla(u - P_\Delta u) \|_{L^2(\Omega)}$

Poincaré Ungleichung \downarrow

$$\|h(\Delta)^{t-1} \|u\|_{H^t(\Omega)}$$

Zufolgeabschätzung
abschätzung für $t \geq 2$
und P_{t-1} -Ansatzraum V_Δ
mit Δ aus quadratischer Folge