

## Serie 11

1.

Beweisen Sie den folgenden Satz:

Für alle Polynome  $p_N \in \mathbb{P}_N(-1, 1)$  gilt

$$\|p_N\|_{L^2(-1,1)}^2 \leq \sum_{j=0}^N p_N^2(x_j) \omega_j \leq 3 \|p_N\|_{L^2(-1,1)}^2,$$

wobei  $\{x_j, \omega_j\}_{j=0}^N$  die Knoten bzw. die Gewichten von der Legendre-Gauss-Lobatto Quadratur sind.

Hinweis: Benutzen Sie  $\sum_{j=0}^N L_N^2(x_j) \omega_j = (2 + \frac{1}{N}) \|L_N\|_{L^2(-1,1)}^2$

2.

Beweisen Sie den folgenden Satz:

Für die exakte Lösung  $u \in H^m(\Omega)$  des Problems

(P) finde  $u \in H_0^1(\Omega)$  so, dass  $a(u, v) = b(v) \forall v \in H_0^1(\Omega)$  (mit  $a(u, v) = (\nabla u, \nabla v)$ ,  $b(v) = (f, v)$  und  $f \in H^r(\Omega)$ )

gilt

$$\|u - u_N\|_{L^2(\Omega)} \leq C \cdot (N^{-m} \|u\|_{H^m(\Omega)} + N^{-r} \|f\|_{H^r(\Omega)}).$$

Hinweis: Wir haben  $\|u - u_N\|_{L^2(\Omega)} = \sup_{t \in L^2(\Omega)} \frac{\int_{\Omega} (u(x) - u_N(x)) t(x) \mathbf{d}x}{\|t\|_{L^2(\Omega)}}$ . Für  $t \in L^2(\Omega)$

betrachten wir das Problem:

finde  $\omega \in H_0^1(\Omega)$  so, dass  $a(v, \omega) = \int_{\Omega} t(x) v(x) \mathbf{d}x \forall v \in H_0^1(\Omega)$ .

(Es gelten  $\omega \in H^2(\Omega)$  und  $\|\omega\|_{H^2(\Omega)} \leq C \|t\|_{L^2(\Omega)}$  (o.B.)).

3.

Wir lösen das Poisson-Problem in 2D

$$\begin{cases} u_{xx} + u_{yy} = 10 \sin(8x(y-1)) & \text{in } \Omega := (-1, 1) \times (-1, 1), \\ u = 0 & \text{auf } \partial\Omega \end{cases}$$

mit einer Chebyshev-Spektralmethode. Durch Diskretisierung erhalten wir eine Gleichung  $L_N u = f$  auf dem Lobatto-Gitter.

a) Berechnen Sie den diskreten Laplace-Operator  $L_N$  mit der Hilfe von dem Tensor-Produkt.

b) Implementieren Sie das Problem.

Hinweis: Wir berechnen  $\omega_{pq}$  die Ableitungen von  $u$  nach  $x$  an **GLL**-Knoten  $(x_p, x_q)$ :

$$\omega_{pq} := \frac{\partial u}{\partial x}(x_p, x_q) = \sum_{i=0}^N \sum_{j=0}^N u_{ij} \ell'_i(x_p) \ell_j(x_q) = \sum_{i=0}^N u_{iq} \ell'_i(x_p)$$

mit den Lagrange-Polynomen  $\ell_j(x)$ .

In der Matrix-Vektor-Schreibweise bekommen wir:

$$\omega = D_x u := \begin{pmatrix} \widehat{D}_x & & 0 \\ & \ddots & \\ 0 & & \widehat{D}_x \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_{00} \\ u_{10} \\ \vdots \\ u_{NN} \end{pmatrix}$$

mit der Chebyshev-Ableitungsmatrix  $\widehat{D}_x$  (siehe Aufgabe 4 in der Serie 8). Die Komponenten von  $\widehat{D}_x$  werden nach jeden Spalten mit dem Vektor  $(u_{0j}, u_{1j}, \dots, u_{Nj})^\top$ ,  $j = 0, \dots, N$  geordnet. Wir haben  $D_x = I \otimes \widehat{D}_x$  und  $D_y = \widehat{D}_y \otimes I$ , wobei das Symbol  $\otimes$  das Kronecker-Tensorprodukt bezeichnet (es gibt ein Befehl **kron** in Matlab).

**Def.** (Kronecker-Tensorprodukt)

Unter einem Kronecker-Tensorprodukt  $A \otimes B$  von den Matrizen  $A \in \text{Mat}(k, \ell)$  und  $B \in \text{Mat}(m, n)$  versteht man eine Matrix  $C = A \otimes B \in \text{Mat}(km, \ell n)$  mit

$$C = \begin{pmatrix} a_{11}B & a_{12}B & \cdots & a_{1\ell}B \\ \vdots & & & \vdots \\ a_{k1}B & \cdots & \cdots & a_{k\ell}B \end{pmatrix}$$

#### 4. Für Magdalena und Wanja

Kurze Präsentation der Schrödinger-Gleichung.

Hinweis: Geschichte; Anwendung (Glasfaser); Lösung; Soliton; Wellenpaket; Fourier-Kollokationsmethode (zeitabhängiges Problem, periodische RB).