4.4 Löser für diskretisierte Sattelpunktprobleme

Eine (stabile) gemischte FE-Diskretisierung des Stokes-Problems führt auf lineare Gleichungssysteme der Form

$$\begin{pmatrix} A_h & B_h^T \\ B_h & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_h \\ p_h \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f_h \\ 0 \end{pmatrix}$$
 (4.10)

mit einer symmetrisch und regulär aber indefiniten Systemmatrix. Weiter hat das Gleichungssystem folgende Eigenschaften

- Der Block A_h ist symmetrisch positiv definit mit Konditionszahl $\kappa(A_h) = \mathcal{O}(h^{-2})$.
- Das Schurkomplement $S = B_h A_h^{-1} B_h^T$ ist symmetrisch positiv definit.

Notation: Zur einfacheren Darstellung wird im Folgenden auf den Index h (Diskretisierungsparameter) verzichtet.

4.4.1 Das klassische Uzawa-Verfahren

Das einfachste Verfahren zum Lösen von Sattelpunktproblemen ist das klassiche Uzawa-Verfahren.

Für die Probleme von der Form (4.10) lautet dies: Sei $p^{(0)}$ Startvektor für den Druck p. Iterationsvorschrift für $k \geq 0$:

$$Au^{(k+1)} = f - B^T p^{(k)} (4.11a)$$

$$p^{(k+1)} = p^{(k)} + \tau B u^{(k+1)}$$
(4.11b)

Bei Eliminierung von $u^{(k+1)} = A^{-1}(f - B^T p^{(k)})$ in (4.11b) erhält man

$$p^{(k+1)} = p^{(k)} + \tau B A^{-1} (f - B^T p^{(k)})$$
$$= p^{(k)} + \tau (h - S p^{(k)})$$

 $mit S := BA^{-1}B^T \text{ und } h = BA^{-1}f.$

Das heisst das klassische Uzawa-Verfahren (4.11) ist äquivalent zum Richardson-Verfahren für das Schurkompelment-System in p

$$Sp = h. (4.12)$$

Da das Schurkomplement symmetrisch positiv definit ist folgt die Konvergenz des klassischen Uzawa-Verfahrens für hinreichend kleine Parameter $\tau>0$. Für die optimale Parameterwahl $\tau_{opt}=\frac{2}{\lambda_{\min}(S)+\lambda_{\max}(S)}$ wird somit eine Konvergenzrate $q=\frac{\kappa(S)-1}{\kappa(S)+1}$ erzielt.

4.4.2 Varianten des Uzawa-Verfahrens

Sei \hat{S} ein geeigneter Vorkonditionierer für das Schurkomplement S. Die Konvergenz des Richardson-Verfahrens für Sp=h kann durch Vorkonditionierung wesentlich verbessert werden:

$$p^{(k+1)} = p^{(k)} + \tau \hat{S}^{-1}(h - Sp^{(k)}).$$

Dies ist äquivalent zum vorkonditionierten Uzawa-Verfahren

$$Au^{(k+1)} = u^{(k+1)} + \tau f - B^T p^{(k)}$$
(4.13a)

$$p^{(k+1)} = p^{(k)} + \tau \hat{S}^{-1} B u^{(k+1)}$$
(4.13b)

Als Nachteil bleibt jedoch dass in jeder Iteration eine exakte Lösung des Gleichungssystems (4.13a) bzw. das Anwenden des Schurkomplements S erforderlich ist. Dies motiviert das vorkonditionierte inexakte Uzawa-Verfahren (auch als vorkonditioniertes Arrow-Hurrwicz-Verfahren bezeichnet), in dem das exakte Lösen von (4.13a) durch einen Schritt eines vorkonditionierten Richardson-Verfahrens ersetzt wird:

$$u^{(k+1)} = u^{(k)} + \tau \hat{A}^{-1} (f - Au^{(k)} - B^T p^{(k)})$$
(4.14a)

$$p^{(k+1)} = p^{(k)} + \tau \hat{S}^{-1} B u^{(k+1)}$$
(4.14b)

wobei \hat{A}^{-1} ein geeigneter Vorkonditionierer für A.

Bemerkung 4.1. Die Konvergenzeigenschaften der beschriebenen Verfahren können weiters verbessert werden, indem man die vorkonditionierten Richardson-Iterationen durch PCG-Iterationen ersetzt.

Vorkonditionierer \hat{S} für das Schurkomplement S

Eine stabile Diskretisierung des Stokes-Problem erfüllt unter anderem

- a(u,v) symmetrisch und elliptisch,
- b(q, v) beschränkt mit $|b(q, v)| \le 1 |u|_1 ||q||_0$,
- \bullet es existiert eine h-unabhängige Konstante $\tilde{\beta}_1>0$ sodass

$$\inf_{v_h \in V_h} \sup_{q_h \in Q_h} \frac{b(q_h, v_h)}{\|v_h\|_1 \|q_h\|_0} \ge \tilde{\beta}_1 > 0.$$

Motivation: Die Matrix $S = BA^{-1}B^T$ entspricht dem Operator $\operatorname{div}(\Delta^{-1})\nabla$, daher liegt die Spektraläquivalenz zur Massenmatrix nahe.

Theorem 4.2. Das Schurkomplement $S = BA^{-1}B^T$ ist spektraläquivlent zur Massenmatrix M_h ,

$$\tilde{\beta}_1^2(M_h q_h, q_h)_{\ell_2} \le (Sq_h, q_h)_{\ell_2} \le (M_h q_h, q_h)_{\ell_2} \qquad \forall q_h \in \mathbb{R}^{n_p}$$
(4.15)

 $mit\ h$ -unabhängiger Konstante $\tilde{\beta}_1^2$.

Beweis. der Spektraläquivalenz Sei $q_h = \sum_{i=1}^{n_p} \underline{q}_{h,i} \psi_i(x)$ und $v_h = \sum_{i=1}^{n_u} \underline{v}_{h,i} \phi_i(x)$.

Die Massenmatrix ist definiert als $(M_h \underline{q}_h, \underline{q}_h)_{\ell_2} = (q_h, q_h)_0$.

$$\begin{split} (S\underline{q}_h, \underline{q}_h)_{\ell_2} &= (BA^{-1}B^T\underline{q}_h, \underline{q}_h)_{\ell_2} = (A^{-1/2}B^T\underline{q}_h, A^{-1/2}B^T\underline{q}_h)_{\ell_2} \\ &= \sup_{\underline{w}_h \in \mathbb{R}^{n_u}, \underline{w}_h \neq 0} \frac{(A^{-1/2}B^T\underline{q}_h, \underline{w}_h)_{\ell_2}^2}{(\underline{w}_h, \underline{w}_h)_{\ell_2}} \\ &= \sup_{\underline{v}_h \in \mathbb{R}^{n_u}, \underline{v}_h \neq 0} \frac{(B^T\underline{q}_h, \underline{v}_h)_{\ell_2}^2}{(A^{1/2}\underline{v}_h, A^{1/2}\underline{v}_h)_{\ell_2}} \\ &= \sup_{v_h \in V_h, v_h \neq 0} \frac{b(q_h, v_h)^2}{a(v_h, v_h)} \end{split}$$

mit den obigen Abschätzungen (Beschränktheit und inf-sup-Bedindungung) folgt die Behauptung.

Daher kann die Inverse der Massenmatrix M_h^{-1} bzw. in der Praxis gebräuchlich ein geeigneter Vorkonditionierer \hat{M}_h^{-1} (z.B. Diagonal-Matrix) von M_h als Vorkonditionierer für das Schurkomplement verwendent werden.

4.4.3 Literatur zur gemischten FEM für das Stokes-Problems

- [1] Braess: Finite Elemente. Springer. 2003. (3rd edition)
- [2] Brezzi, Fortin: Mixed and hybrid finite element methdos. Springer. 1991.
- [3] Griault, Raviart: Finite Element Approximation of Navier-Stokes Equations. Springer. 1986 (2nd edition)
- [4] Elman, Silvester, and Wathen: Finite Elements and Fast Iterative Solvers: with Applications in Incompressible Fluid Dynamics. Numerical Mathematics and Scientific Computation. Oxford Press. 2005.
- [5] Zulehner: Analysis of Iterative Methods for Saddle Point Problems: A Unified Approach. Mathematics of Computation, Volume 71, No 238, pages 479-505, 2002.