



Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

Е. В. Чижонков, К оптимизации алгоритмов решения задачи Стокса,
Вестн. Моск. ун-та. Сер. 1. Матем., мех., 1995,
номер 6, 93–96

<https://www.mathnet.ru/vmumm2199>

Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением

<https://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 18.97.9.175

17 мая 2025 г., 21:42:02



2. Данными методами может быть установлена глобальная разрешимость задачи Коши для одномерной системы газовой динамики в эйлеровых координатах, включающей законы сохранения массы, импульса и энергии, которая была доказана в [3] в лагранжевых координатах. При этом, как показывают примеры, в последнем случае можно говорить только о сходимости к функциональному решению по обобщенной последовательности, а само решение может быть сингулярной обобщенной функцией.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Рождественский Б. Л., Яненко Н. Н. Системы квазилинейных уравнений. М., 1978.
2. Галкин В. А. Функциональные решения законов сохранения//Докл. АН СССР. 1990. 310, № 4. 834—839.
3. Тупчиев В. А. О разрешимости в целом задачи Коши для системы газовой динамики//Докл. РАН. 1995. 338, № 1 (в печати).

Поступила в редакцию
03.03.95

ВЕСТН. МОСК. УН-ТА. СЕР. I, МАТЕМАТИКА. МЕХАНИКА. 1995. № 6

УДК 519.635.8

Е. В. Чижонков

К ОПТИМИЗАЦИИ АЛГОРИТМОВ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ СТОКСА

В настоящее время известно несколько асимптотически оптимальных алгоритмов для решения стационарных уравнений типа Стокса и Навье—Стокса в переменных скорость—давление (см. [1—4] и цитированную там литературу). Однако реальная эффективность этих методов сильно зависит от выбора итерационных параметров, проблема оптимизации которых, к сожалению, исследована недостаточно. Одной из главных причин такого положения является применение только энергетических неравенств для получения оценок спектра разрешающих операторов. Этот подход эффективен, например, при исследовании методов решения эллиптических уравнений, а в данном случае может приводить к завышенным оценкам.

В настоящей работе предлагается новый способ анализа алгоритмов для решения уравнений Стокса, основанный на специальной параметризации спектра операторов перехода. Изложение проводится на примере метода, сочетающего идеи предобусловливания и симметризации по Гауссу [1, 2]. Здесь достоинство нового подхода проявляется в возможности выбора наилучшего предобусловливателя данного вида.

Перейдем к последовательному изложению результатов. Пусть Ω — область из R^s ($s=2, 3$) с конечной, кусочно-гладкой границей $\partial\Omega$. Определим следующие пространства: $W = (W_2^1)^s$ — векторное пространство Соболева с энергетическим скалярным произведением, $L_R = L_2(\Omega)/R^1$ — подпространство функций из $L_2(\Omega)$, ортогональных единице, $Z = W \times L_R$ — пространство решений первой краевой задачи Стокса

$$\begin{cases} -\Delta u + \text{grad } p = f^1, \\ -\text{div } u = f^2, \\ z = (u, p) \in Z, \end{cases} \quad (1)$$

где необходимо $f^2 \in L_R$. Здесь и далее решения задач понимаются в обобщенном смысле, что означает трактовку уравнений как соответствующих билинейных форм. Кроме этого нам потребуется подпространство соленоидальных функций из W : $H = \{u \in W, \operatorname{div} u = 0\}$, его ортогональное дополнение будем обозначать через G , так что $W = H \oplus G$.

Спектром пучка операторов теории упругости (спектром Коссера) называется решение задачи

$$\Delta u + \omega \operatorname{grad} \operatorname{div} u = 0, \quad u|_{\partial\Omega} = 0,$$

где ω — спектральный параметр. В дальнейшем будут существенно использоваться следующие свойства спектра [5, 6].

1. Существует счетная система собственных векторов $\{u_n\}$, удовлетворяющая каждому из условий ортогональности

$$(-\Delta u_n, u_k) = 0, \quad (\operatorname{div} u_n, \operatorname{div} u_k) = 0, \quad n \neq k.$$

2. Система $\{u_n\}$ полна в W , а система $\{\operatorname{div} u_n\}$ — в L_R .

3. Собственные значения ω расположены на луче $[-\infty, -1]$, причем границы луча — изолированные точки бесконечной кратности.

4. Собственные векторы, отвечающие бесконечному собственному значению, образуют базис $\{h_n\}$ в H , остальные же — базис $\{g_n\}$ в G соответственно.

Рассмотрим теперь спектральную задачу

$$Rp = \operatorname{div} \Delta^{-1} \operatorname{grad} p = tp, \quad p \in L_R. \quad (2)$$

Здесь выражение $\Delta^{-1}\psi$ означает вектор-функцию $\psi \in W$, такую, что $\Delta\psi = \psi$, t — спектральный параметр. Имеет место [7]

Лемма 1. Собственные пары задачи (2) (t_n, p_n) представимы в виде $(-\omega_n^{-1}, \operatorname{div} g_n)$.

Это предложение, несмотря на простоту, носит принципиальный характер. Во-первых, оно устанавливает естественную связь между базисами пространств W и L_R , что в свою очередь дает полноту в Z произвольной системы функций $\{z_n^{1,2,3}\}$ вида

$$z_n^1 = (h_n, 0),$$

$$z_n^{2,3} = (g_n, \operatorname{div} g_n / \gamma_n^{2,3}),$$

где $\gamma_p^2 \neq \gamma_p^3 \neq 0$ (при фиксированном n). Этот базис удобен для представления погрешности решения задачи Стокса в итерационных алгоритмах, поскольку оператор сокращения ошибки имеет в таком базисе либо диагональный, либо близкий к нему вид. Во-вторых, лемма 1 порождает параметризацию спектральных характеристик операторов, выражающую зависимость от исходной области Ω . Действительно, поскольку спектр Коссера имеет только одну [5] точку сгущения собственных значений $\omega = -2$, а бесконечное собственное значение ω изолировано, то можно считать, что $\operatorname{sp}(R) \in [m, 1]$, $0 < m \leq 1/2$. Введение параметра $m = m(\Omega)$ — нижней границы спектра задачи (2) — позволяет исследовать алгоритм решения задачи Стокса для широкого круга областей Ω одновременно.

Перейдем к анализу конкретного примера. В монографии [1] (см. также [2]) был исследован ряд методов для решения задач с седловыми операторами. Особенный интерес представляет сочетание предобуславливания с симметризацией по Гауссу. Рассмотрим ее простейший вариант применительно к задаче Стокса. Запишем (1) в операторном

виде $Lz=F$, где $z=(u, p)$, $F=(f^1, f^2)$. Кроме этого нам потребуется задача с модельным оператором $Bz=D$, $D=(d^1, d^2)$:

$$-\Delta u = d^1, \quad \alpha^{-1} p = d^2,$$

где $u \in W$, $p, d^2 \in L_R$, а $\alpha > 0$ — числовой параметр, подлежащий уточнению. Рассматриваемый алгоритм решения (1) запишем в следующем виде:

$$B(z^{k+1} - z^k) = -\tau_k L^* B^{-1}(Lz^k - F). \quad (3)$$

В данном случае сходимость метода определяется спектральными характеристиками оператора $A: Z \rightarrow Z$, $A = B^{-1} L^* B^{-1} L$. При наличии полной системы собственных векторов существенной является мера обусловленности $\text{cond}(A) = \sup \text{sp}(A) / \inf \text{sp}(A)$, поскольку положительность спектра A гарантируется структурой самого оператора.

Рассмотрим спектральную задачу $Az = \lambda z$:

$$\begin{cases} u - \Delta^{-1} \text{grad } p + \alpha \Delta^{-1} \text{grad } \text{div } u = \lambda u, \\ -\alpha \text{div } u + \alpha R p = \lambda p, \end{cases} \quad (4)$$

для которой справедлива следующая

Лемма 2. Собственные пары (λ_n, z_n) задачи (4) представимы в виде

$$\lambda_n^1 = 1, \quad z_n^1 = (h_n, 0);$$

$$\lambda_n^{2,3} = \alpha t_n + 1/2 \pm \sqrt{\alpha t_n + 1/4}, \quad z_n^{2,3} = (g_n, p_n / \gamma_n^{2,3}),$$

где

$$\gamma_n^{2,3} = -\frac{1 \pm \sqrt{4\alpha t_n + 1}}{2\alpha} \neq 0,$$

(t_n, p_n) — собственные пары задачи (2). Система собственных функций $\{z_n^{1,2,3}\}$ полна в Z .

Из полученных результатов следует, что оператор A допускает диагональное матричное представление в пространстве Z , а его спектр принадлежит множеству

$$\Lambda = \{1\} \cup \{\alpha t + 1/2 \pm \sqrt{\alpha t + 1/4}, t \in [m, 1]\}.$$

В данном случае имеет место

Теорема 1. Пусть в алгоритме (3) $\tau_k = \tau = \text{const}$. Тогда при любом $\alpha > 0$ и произвольном начальном приближении $z^0 \in Z$ метод сходится к решению задачи (1) тогда и только тогда, когда выполнено неравенство

$$\tau < \frac{4}{2\alpha + 1 + \sqrt{4\alpha + 1}}.$$

Решение задачи о наилучшем выборе параметров в алгоритме (3) дает следующая

Теорема 2. Пусть m — нижняя граница спектра оператора R в (2). Тогда при $\alpha = 2/m$ мера обусловленности оператора простой структуры $A = B^{-1} L^ B^{-1} L$ в алгоритме (3) принимает наименьшее значение. При этом $\text{sp}(A) \in [1, 2/m + 1/2 + \sqrt{2/m + 1/4}]$ и чебышевский набор параметров τ_k [8] на указанном отрезке дает асимптотически наилучшую скорость сходимости.*

Подчеркнем отличие полученных результатов от [1, 2]. Для фиксированной метрики погрешности вводится обобщение модельного оператора B (параметр α). Отметим, что ранее предлагавшиеся значения $\alpha=1$ [1] и $\alpha=2$ [2] были равноценны с точки зрения асимптотической оптимальности алгоритма по параметру дискретизации области. В данном же случае производится оптимизация самого показателя скорости сходимости в зависимости от формы области. Применение изложенного подхода для дискретных аналогов (1), таким образом, порождает алгоритм, уже действительно оптимальный в выбранном классе.

Теперь сформулируем основные этапы нового способа анализа алгоритмов в целом. Базовая лемма 1 и свойства спектра Коссера 1—4 дают возможность построить в пространстве Z собственный базис оператора сокращения ошибки. При этом его собственные значения могут быть представлены в виде корней многочлена, коэффициенты которого зависят от итерационных параметров и формы области, параметризованной на основании той же леммы 1. Для получения окончательных формул оптимальных параметров или условий сходимости необходимо аналитически решать возникающие минимаксные задачи. В заключение отметим, что предложенный метод исследования может быть обобщен на случай алгоритмов, у которых оператор перехода может и не иметь простой структуры [9].

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований, грант № 93-01-01729.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Дьяконов Е. Г. Минимизация вычислительной работы. Асимптотически оптимальные алгоритмы для эллиптических задач. М., 1989.
2. Дьяконов Е. Г. О некоторых классах седловых градиентных методов//Вычислительные процессы и системы. Вып. 5. М., 1987. 101—115.
3. Кобельков Г. М. О численных методах решения уравнений Навье—Стокса в переменных скорость—давление//Вычислительные процессы и системы. Вып. 8. М., 1991. 204—236.
4. Темам Р. Уравнения Навье—Стокса. Теория и численный анализ. М., 1981.
5. Михлин С. Г. Спектр пучка операторов теории упругости//Успехи матем. наук. 1973. 28, № 3 (171). 43—82.
6. Михлин С. Г. Дальнейшее исследование спектра Коссера//Вестн. Ленингр. ун-та. Сер. Математика. 1967. 7, вып. 2. 96—102.
7. Chizhonkov E. V. Application of the Cossera spectrum to the optimization of a method for solving the Stokes Problem//Russ. J. Numer. Anal. and Math. Modeling. 1994. 9, N 3. 191—199.
8. Бахвалов Н. С. Численные методы. М., 1975.
9. Чижонков Е. В. О сходимости одного алгоритма для решения задачи Стокса//Вестн. Моск. ун-та. Сер. 15, Вычисл. матем. и киберн. 1995. № 2. 12—17.

Поступила в редакцию
24.04.95

ВЕСТН. МОСК. УН-ТА. СЕР. 1, МАТЕМАТИКА. МЕХАНИКА. 1995. № 6

УДК 519.21

Н. А. Шихова

РАЗЛИЧИЕ МНОГОМЕРНЫХ ЛИНЕЙНЫХ ТИПОВ РАСПРЕДЕЛЕНИЙ

Иногда приходится по данному количеству выборок малого объема проверять гипотезу о принадлежности распределения к некоторому типу, например нормальному, равномерному и т. д. Предполагается, что распределения выборок однотипны, но их параметры меняются