

**Theorem 2.** *The function  $\Phi(x) = -(8\pi^2)^{-1} \ln |x|$  is the fundamental solution of the biharmonic equation in  $\mathbf{R}^4$ .*

We express our gratitude to Kovalenko O. N., Senior Lecturer of the Department of Foreign Languages of Brest State A. S. Pushkin University, for helping us in translating.

### References

1. Zorich, V. A. *Matematicheskij analiz. CHast' II / V. A. Zorich.* – M. : MCNMO. – 2002. – 794 s.

УДК 519.6+517.983

## АПРИОРНЫЕ ОЦЕНКИ ПОГРЕШНОСТИ ДЛЯ ЯВНОГО ИТЕРАЦИОННОГО МЕТОДА РЕШЕНИЯ НЕКОРРЕКТНЫХ ЗАДАЧ В ПОЛУНОРМЕ ГИЛЬБЕРТОВА ПРОСТРАНСТВА

*М. С. Горбач,*

*БрГУ имени А.С. Пушкина, Брест*

*Научный руководитель:*

*О. В. Матысик, кандидат физико-математических наук, доцент*

Как известно, погрешность метода простой итерации Ландвебера  $x_{n+1,\delta} = x_{n,\delta} + \alpha(y_\delta - Ax_{n,\delta})$ ,  $x_{0,\delta} = 0$  [1–2] с постоянным шагом зависит от шага по антиградиенту, и притом так, что для сокращения числа операций желательно, чтобы шаг по антиградиенту был как можно большим. Однако на этот шаг накладывается ограничение сверху [2]:  $0 < \alpha \leq \frac{5}{4\|A\|}$ . Возникает идея попытаться

ослабить эти ограничения. Это удастся сделать, выбирая для шага три значения  $\alpha, \beta, \gamma$  попеременно, где  $\gamma$  уже не обязано удовлетворять прежним требованиям.

В гильбертовом пространстве  $H$  решается уравнение первого рода  $Ax = y$  с положительным ограниченным самосопряженным оператором  $A$ , для которого нуль не является собственным значением. Однако нуль принадлежит спектру оператора  $A$ , следовательно, задача некорректна. Предполагая существование единственного точного решения  $x$  при точной правой части  $y$ , будем искать его приближенное значение  $x_n$ , используя метод

$$\begin{aligned} x_{n+1} &= x_n - \alpha_{n+1}(Ax_n - y), \quad x_0 = 0, \\ \alpha_{3n+1} &= \alpha, \quad \alpha_{3n+2} = \beta, \quad \alpha_{3n+3} = \gamma, \quad n = 0, 1, 2, \dots \end{aligned} \quad (1)$$

В случае приближенной правой части  $y_\delta$ ,  $\|y - y_\delta\| \leq \delta$  уравнения  $Ax = y$  метод (1) примет вид

$$\begin{aligned} x_{n+1,\delta} &= x_{n,\delta} - \alpha_{n+1}(Ax_{n,\delta} - y_\delta), \quad x_{0,\delta} = 0, \\ \alpha_{3n+1} &= \alpha, \quad \alpha_{3n+2} = \beta, \quad \alpha_{3n+3} = \gamma, \quad n = 0, 1, 2, \dots \end{aligned} \quad (2)$$

Ниже, как обычно, под сходимостью метода (2) понимается утверждение о том, что приближения (2) сколь угодно близко подходят к точному решению уравнения  $Ax = y$  при подходящем выборе  $n$  и достаточно малых  $\delta$ . Иными словами, метод (2) является сходящимся, если  $\lim_{\delta \rightarrow 0} \left( \inf_n \|x - x_{n,\delta}\| \right) = 0$ .

Далее, для упрощения считаем  $\|A\| = 1$ . Потребуем, чтобы при  $\lambda \in (0, 1]$  и положительных  $\alpha, \beta, \gamma$  выполнялись условия

$$\left. \begin{aligned} |1 - \alpha\lambda| &< 1, \quad (\text{т.е. } 0 < \alpha < 2), \\ |(1 - \alpha\lambda)(1 - \beta\lambda)| &< 1, \\ |(1 - \alpha\lambda)(1 - \beta\lambda)(1 - \gamma\lambda)| &< 1. \end{aligned} \right\} \quad (3)$$

**Замечание 1.** Условие  $|(1 - \alpha\lambda)(1 - \beta\lambda)| < 1$  равносильно совокупности условий  $\alpha\beta < \alpha + \beta$  и  $(\alpha + \beta)^2 < 8\alpha\beta$ . Отсюда  $\alpha + \beta < 8$ .

Изучим сходимость итерационного метода (2) в случае единственного решения в энергетической норме (полунорме) гильбертова пространства  $\|x\|_A = \sqrt{(Ax, x)}$ , где  $x \in H$ . При этом, как обычно, число итераций  $n$  нужно выбирать в зависимости от уровня погрешности  $\delta$ . Полагаем, что  $x_{0,\delta} = 0$  и рассмотрим разность

$$x - x_{n,\delta} = (x - x_n) + (x_n - x_{n,\delta}). \quad (4)$$

Нетрудно показать, что  $x_n = A^{-1} \left[ E - (E - \alpha A)^k (E - \beta A)^l (E - \gamma A)^m \right] y$ , где  $k, l, m$  — натуральные показатели и  $k + l + m = n$ . Тогда запишем первое слагаемое из равенства (4) в виде  $x - x_n = A^{-1} y - A^{-1} \left[ E - (E - \alpha A)^k (E - \beta A)^l (E - \gamma A)^m \right] y = (E - \alpha A)^k (E - \beta A)^l (E - \gamma A)^m x$ . При использовании энергетической нормы нам не потребуется дополнительная информация на гладкость точного решения  $x$  — его истокообразная представимость ( $x = A^s z, s > 0$ ) [3]. В дальнейшем, для простоты, считаем, что  $k = l = m = \frac{n}{3}$  ( $n = 3p, p \in \mathbb{N}$ ). Действительно, с помощью интегрального представления самосопряженного оператора  $A$  имеем

$$\|x - x_n\|_A \leq \left[ \frac{2n}{3}(\alpha + \beta + \gamma)e \right]^{-1/2} \|x\| \quad \text{и} \quad \|x_n - x_{n,\delta}\|_A \leq \left( \frac{2}{3} \right)^{1/2} n^{1/2}(\alpha + \beta + \gamma)^{1/2} \delta, \quad n \geq 1.$$

Поскольку

$$\|x - x_{n,\delta}\|_A \leq \|x - x_n\|_A + \|x_n - x_{n,\delta}\|_A \leq \left[ \frac{2n}{3}(\alpha + \beta + \gamma)e \right]^{-1/2} \|x\| + \left( \frac{2}{3} \right)^{1/2} n^{1/2}(\alpha + \beta + \gamma)^{1/2} \delta,$$

и при  $n \rightarrow \infty$   $\|x - x_n\|_A \rightarrow 0$ , то для сходимости  $\|x - x_{n,\delta}\|_A \rightarrow 0$ ,  $n \rightarrow \infty$ , достаточно, чтобы  $\sqrt{n} \delta \rightarrow 0$ ,  $n \rightarrow \infty$ ,  $\delta \rightarrow 0$ . Таким образом, если в процедуре (2) выбрать число итераций  $n = n(\delta)$ , зависящих от  $\delta$  так, чтобы  $\sqrt{n} \delta \rightarrow 0$ ,  $n \rightarrow \infty$ ,  $\delta \rightarrow 0$ , то получим регуляризирующий метод, обеспечивающий сходимость к точному решению уравнения  $Ax = y$  в энергетической норме гильбертова пространства. Итак, доказана

**Теорема 1.** *Итерационная процедура (2) при условии (3) сходится в энергетической норме гильбертова пространства, если число итераций  $n$  выбрать так, чтобы  $\sqrt{n} \delta \rightarrow 0$ ,  $n \rightarrow \infty$ ,  $\delta \rightarrow 0$ .*

Запишем теперь общую оценку погрешности для метода (2)

$$\|x - x_{n,\delta}\|_A \leq \left[ \frac{2n}{3}(\alpha + \beta + \gamma)e \right]^{-1/2} \|x\| + \left( \frac{2}{3} \right)^{1/2} n^{1/2}(\alpha + \beta + \gamma)^{1/2} \delta, \quad n \geq 1. \quad (5)$$

Оптимизируем полученную оценку (5) по  $n$ , т.е. при заданном  $\delta$  найдем такое значение числа итераций  $n$ , при котором оценка погрешности становится минимальной. Приравняв нулю производную по  $n$  от правой части равенства (5), получим  $3^{1/2}(\alpha + \beta + \gamma)^{-1/2} e^{-1/2} \|x\| = 3^{-1/2} 2(\alpha + \beta + \gamma)^{1/2} \delta n$ , откуда

$$n_{\text{опт}} = 3(\alpha + \beta + \gamma)^{-1} e^{-1/2} (2\delta)^{-1} \|x\|. \quad (6)$$

Подставив  $n_{\text{опт}}$  в оценку (5), найдем ее оптимальное значение

$$\|x - x_{n,\delta}\|_A^{\text{опт}} \leq 2e^{-1/4} \delta^{1/2} \|x\|^{1/2}. \quad (7)$$

Из (7) вытекает, что оптимальная оценка погрешности не зависит от параметров  $\alpha, \beta, \gamma$ . Но  $n_{\text{опт}}$  зависит от  $\alpha, \beta, \gamma$  и поэтому для уменьшения числа итераций с целью получения оптимального по точности приближенного решения следует брать  $\alpha, \beta, \gamma$  возможно большими, удовлетворяющими условию (3), и так, чтобы  $n_{\text{опт}} \in \mathbb{Z}$ . Таким образом, доказана

**Теорема 2.** *При условии (3) оптимальная оценка погрешности для итерационного процесса (2) в энергетической норме гильбертова пространства имеет вид (7) и получается при  $n_{\text{опт}}$  из (6).*

Рассмотрим вопрос о том, когда из сходимости в энергетической норме следует сходимость в обычной норме гильбертова пространства  $H$ . Эти условия дает

**Теорема 3.** Если выполнены условия: 1)  $E_\varepsilon x_{n,\delta} = 0$ , 2)  $E_\varepsilon x = 0$ ,

где  $E_\varepsilon = \int_0^\varepsilon dE_\lambda$ ,  $\varepsilon$  – фиксированное положительное число ( $0 < \varepsilon < 1$ ), то из сходимости  $x_{n,\delta}$  к решению  $x$  в энергетической норме следует сходимость в обычной норме гильбертова пространства.

Доказательство.

Из 1) и 2) имеем  $\int_0^\varepsilon \frac{1}{\lambda} d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), A(x - x_{n,\delta})) = 0$ . Отсюда получим

$$\begin{aligned} \|x - x_{n,\delta}\|^2 &= \int_0^1 d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), x - x_{n,\delta}) = \int_0^1 \frac{1}{\lambda} d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), A(x - x_{n,\delta})) = \\ &= \int_0^\varepsilon \frac{1}{\lambda} d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), A(x - x_{n,\delta})) + \int_\varepsilon^1 \frac{1}{\lambda} d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), A(x - x_{n,\delta})) = \\ &= \int_\varepsilon^1 \frac{1}{\lambda} d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), A(x - x_{n,\delta})) \leq \frac{1}{\varepsilon} \int_\varepsilon^1 d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), A(x - x_{n,\delta})) \leq \\ &\leq \frac{1}{\varepsilon} \int_0^1 d(E_\lambda(x - x_{n,\delta}), A(x - x_{n,\delta})) = \frac{1}{\varepsilon} \|x - x_{n,\delta}\|_A^2. \end{aligned}$$

Поэтому из  $\|x - x_{n,\delta}\|_A \rightarrow 0$ ,  $n \rightarrow \infty$  следует  $\|x - x_{n,\delta}\| \rightarrow 0$ ,  $n \rightarrow \infty$ .

Теорема 3 доказана.

**Замечание 2.** Так как  $x_{n,\delta} = A^{-1} \left[ E - (E - \alpha A)^{n/3} (E - \beta A)^{n/3} (E - \gamma A)^{n/3} \right] y_\delta$ , то для того, чтобы  $x_{n,\delta}$  удовлетворяло условию  $E_\varepsilon x_{n,\delta} = 0$ , достаточно потребовать, чтобы  $E_\varepsilon y_\delta = 0$ . Таким образом, если решение  $x$  и приближенная правая часть  $y_\delta$  таковы, что  $E_\varepsilon x = 0$  и  $E_\varepsilon y_\delta = 0$ , то из сходимости  $x_{n,\delta}$  к  $x$  в энергетической норме вытекает сходимость в исходной норме гильбертова пространства и, следовательно, для сходимости приближений (2) в норме пространства  $H$  не требуется предположения истокорпредставимости точного решения.

### Список литературы

1. Landweber, L. An iteration formula for Fredholm integral equations of the first kind / L. Landweber // Am. J. Math. – 1951. – Vol. 73. – P. 615-624.
2. Константинова, Я.В. Оценки погрешности в методе итераций для уравнений I-го рода / Я.В. Константинова, О.А. Лисковец // Вестн. Белорус. ун-та. Сер. I. – 1973. – № 1. – С. 9-15.

3. Matysik, O.V. Alternating step size method for solving ill-posed linear operator equations in energetic space / O.V. Matysik, Marc M. Van Hulle // J. Comp. & Appl. Math. (Elsevier). – 2022. – Nr. 416. – P. 1-12.

УДК 519.6+517.983

## РЕГУЛЯРИЗАЦИЯ НЕКОРРЕКТНЫХ ЗАДАЧ В СЛУЧАЕ НЕЕДИНСТВЕННОГО РЕШЕНИЯ ОПЕРАТОРНОГО УРАВНЕНИЯ

*М. С. Горбач,*

*БрГУ имени А. С. Пушкина, Брест*

*Научный руководитель:*

*О. В. Матысик, кандидат физико-математических наук, доцент*

В гильбертовом пространстве  $H$  решается уравнение первого рода  $Ax = y$  с положительным ограниченным самосопряженным оператором  $A$ . Будем искать его приближенное значение  $x_n$ , используя явный метод итераций

$$\begin{aligned} x_{n+1} &= x_n - \alpha_{n+1}(Ax_n - y), \quad x_0 = 0, \\ \alpha_{3n+1} &= \alpha, \quad \alpha_{3n+2} = \beta, \quad \alpha_{3n+3} = \gamma, \quad n = 0, 1, 2, \dots \end{aligned} \quad (1)$$

Далее, для упрощения считаем  $\|A\| = 1$ . Потребуем, чтобы при  $\lambda \in (0, 1]$  и положительных  $\alpha, \beta, \gamma$  выполнялись условия

$$|1 - \alpha\lambda| < 1, \quad |(1 - \alpha\lambda)(1 - \beta\lambda)| < 1, \quad |(1 - \alpha\lambda)(1 - \beta\lambda)(1 - \gamma\lambda)| < 1. \quad (2)$$

Покажем, что метод (1) пригоден и тогда, когда  $\lambda = 0$  является собственным значением оператора  $A$  (в этом случае уравнение  $Ax = y$  имеет неединственное решение, следовательно, задача некорректна).

Обозначим через  $N(A) = \{x \in H \mid Ax = 0\}$ ,  $M(A)$  – ортогональное дополнение ядра  $N(A)$  до  $H$ . Пусть  $P(A)x$  – проекция  $x \in H$  на  $N(A)$ , а  $\Pi(A)x$  – проекция  $x \in H$  на  $M(A)$ . Справедлива

**Теорема [1–2].** Пусть  $A \geq 0$ ,  $y \in H$  и выполняются условия (2). Тогда для итерационного процесса (1) верны следующие утверждения:

а)  $Ax_n \rightarrow \Pi(A)y$ ,  $\|Ax_n - y\| \rightarrow I(A, y) = \inf_{x \in H} \|Ax - y\|$ ;

б) метод (1) сходится тогда и только тогда, когда уравнение  $Ax = \Pi(A)y$  разрешимо. В последнем случае  $x_n \rightarrow P(A)x_0 + x^*$ , где  $x^*$  – минимальное решение уравнения.