

C. B. Переверзев

**Об одной задаче оптимизации методов
приближенного решения уравнений Фредгольма**

Пусть X — линейное нормированное пространство, \mathcal{H} — некоторое множество линейных непрерывных операторов, действующих из X в X и таких, что уравнение

$$z = Hz + f \quad (1)$$

однозначно разрешимо для любых $H \in \mathcal{H}$, $f \in \Phi \subset X$. Класс уравнений (1) будем обозначать $[\mathcal{H}, \Phi]$. Пусть \mathcal{H}_N — множество всех непрерывных линейных операторов, действующих из X во всевозможные подпространства $X_N \subset X$ размерности не выше N , и A — некоторый оператор, ставящий в соответствие каждому $H \in \mathcal{H}$ оператор $AH \in \mathcal{H}_N$ такой, что уравнение

$$z_A = AH z_A + f \quad (2)$$

однозначно разрешимо. На решение уравнения (2) будем смотреть как на приближенное решение уравнения (1). Тогда оператор A будет определять метод приближенного решения уравнений из класса $[\mathcal{H}, \Phi]$. Совокупность таких методов (или операторов) A будем обозначать \mathcal{A}_N . Величина $v_X([\mathcal{H}, \Phi], A) = \sup_{[\mathcal{H}, \Phi]} \|z - z_A\|_X$, где точная верхняя грань берется по всем возможным уравнениям класса $[\mathcal{H}, \Phi]$, является погрешностью метода A на классе $[\mathcal{H}, \Phi]$, а величина

$$\theta_N([\mathcal{H}, \Phi], X) = \inf_{A \in \mathcal{A}_N} v_X([\mathcal{H}, \Phi], A) \quad (3)$$

характеризует наименьшую возможную погрешность, которую могут давать методы $A \in \mathcal{A}_N$ на классе $[\mathcal{H}, \Phi]$. Отметим, что постановка задачи об изучении величины (3) применительно к методам приближенного решения операторных уравнений нам в публикациях не встречалась.

Следуя Н. С. Бахвалову [1, с. 60], метод $A^* \in \mathcal{A}_N$ такой, что $v_X([\mathcal{H}, \Phi], A^*) \asymp \theta_N([\mathcal{H}, \Phi], X)$ будем называть оптимальным по порядку методом на классе $[\mathcal{H}, \Phi]$ в пространстве X (символ \asymp означает слабую эквивалентность).

Некоторые авторы (см., например, [2]) рассматривают следующую, отличную от (3), задачу. Пусть F_N — фиксированное N -мерное подпространство X , а \mathcal{P}_N — некоторый оператор, ставящий в соответствие каждому уравнению (1) из $[\mathcal{H}, \Phi]$ однозначно разрешимое уравнение вида $z_N = \mathcal{P}_N H z_N + f$, где $\mathcal{P}_N H$ — некоторый непрерывный линейный оператор, действующий из X в F_N . Обозначим через \mathcal{A}_{F_N} множество всевозможных операторов \mathcal{P}_N . Выбор F_N и $\mathcal{P}_N \in \mathcal{A}_{F_N}$ определяет некоторый метод $[F_N, \mathcal{P}_N]$ приближенного решения уравнений из $[\mathcal{H}, \Phi]$. Задача состоит в изучении величины

$$V_N([\mathcal{H}, \Phi], X) = \inf_{F_N \subset X} \inf_{\mathcal{P}_N \in \mathcal{A}_{F_N}} \sup_{[\mathcal{H}, \Phi]} \|z - z_N\|_X. \quad (4)$$

Установим соотношение между величинами (3) и (4). Для этого заметим, что $\cup \mathcal{A}_{F_N} \subset \mathcal{A}_N$ и

$$\begin{aligned} V_N([\mathcal{H}, \Phi], X) &= \inf_{F_N \subset X} \inf_{\mathcal{P}_N \in \mathcal{A}_{F_N}} v_X([\mathcal{H}, \Phi], \mathcal{P}_N) \geqslant \\ &\geqslant \inf_{\mathcal{P}_N \in \cup \mathcal{A}_{F_N}} v_X([\mathcal{H}, \Phi], \mathcal{P}_N) \geqslant \theta_N([\mathcal{H}, \Phi], X). \end{aligned}$$

В настоящем сообщении для определенных классов уравнений укажем оптимальные по порядку методы и найдем точный порядок величины (3). Для простоты изложения ограничимся рассмотрением периодического случая.

Обозначим через C , L_∞ , L_q ($1 \leq q < \infty$) пространства соответственно непрерывных, существенно ограниченных и суммируемых в q -й степени на $[0, 2\pi]$ 2π -периодических функций $f(x)$ с нормами

$$\|f\|_C = \max_{0 \leq x \leq 2\pi} |f(x)|, \|f\|_\infty = \sup_{0 \leq x \leq 2\pi} \text{vra}|f(x)|, \|f\|_q = \left(\int_0^{2\pi} |f(x)|^q dx \right)^{1/q}.$$

Через $\mathcal{H}^{r,s}(\alpha, \beta)$ будем обозначать класс операторов Фредгольма вида $Hz(x) = \int_0^{2\pi} h(x, y) z(y) dy$, где ядро $h(x, y)$ — 2π -периодическая функция своих аргументов и такая, что для любой функции $z \in L_\infty$

$$\left\| d^k/dx^k \int_0^{2\pi} \partial^l/\partial y^l [h(x, y)] z(y) dy \right\|_\infty \leq \alpha_{kl} \|z\|_\infty$$

($k = 0, 1, \dots, r; l = 0, 1, \dots, s; \alpha = \{\alpha_{kl}\}$). Кроме того, для каждого $H \in \mathcal{H}^{r,s}(\alpha, \beta)$ $\|(I - H)^{-1}\|_C^C \leq \beta$. Мы будем рассматривать класс уравнений $\Psi^{r,s} = \Psi^{r,s}(\alpha, \beta, \gamma) = [\mathcal{H}^{r,s}(\alpha, \beta), C_\gamma]$, где C_γ — шар радиуса γ в пространстве C .

Будем рассматривать операторы $\sigma_{n,r}^x$ и $\sigma_{n,s}^y$, определенные соотношениями $\sigma_{n,r}^x h(x, y) = \sum_{i=1}^{2n} h(t_{i,r}, y) L_{ir}(x)$, $\sigma_{n,s}^y h(x, y) = \sum_{j=1}^{2n} h(x, t_{js}) L_{js}(y)$, где $t_{kl} = (k-1)\pi/n + [1 + (-1)^{l-1}] \pi/4n$, $k = 1, 2, \dots, 2n$, а $L_{kl}(\tau)$ — 2π -периодический сплайн степени $l-1$ дефекта 1 с узлами $x_m = \pi m/n$, $m = 1, 2, \dots, 2n$, такой, что $L_{kl}(t_{ml}) = \delta_{km}$ (δ_{km} — символ Кронекера).

Обозначим через σ_n оператор из \mathcal{A}_{4n} , ставящий в соответствие каждому оператору $H \in \mathcal{H}^{r,s}(\alpha, \beta)$ конечномерный оператор $\sigma_n Hz(x) = \int_0^{2\pi} \sigma_n(h; x, y) z(y) dy$, где $\sigma_n(h; x, y) = \sigma_{n,r}^x h(x, y) + \sigma_{n,s}^y h(x, y) = \sigma_{n,r}^x \sigma_{n,s}^y h(x, y)$. Отметим, что оператор $\sigma_n H$ действует в подпространство, базисом которого является максимальная линейно независимая система из множества функций $\{L_{ir}(x), h(x, t_{i,s})\}_{i=1}^{2n}$.

Лемма. Для $H \in \mathcal{H}^{r,s}(\alpha, \beta)$, $r, s \geq 1$, $\|H - \sigma_n H\|_C^C \leq \alpha_{rs} \mathcal{K}_r \mathcal{K}_s / n^{r+s}$, где \mathcal{K}_r и \mathcal{K}_s — константы Фавара.

Доказательство. Положим для $f \in C$

$$\Psi(x) = \int_0^{2\pi} [h(x, y) - \sigma_{n,s}^y h(x, y)] f(y) dy.$$

Из [3] следует, что

$$h(x, y) - \sigma_{n,s}^y h(x, y) = -\pi^{-1} \int_0^{2\pi} F_{s-1}(y, t) \partial^s/\partial t^s h(x, t + t_{1,s}) dt,$$

где $F_{s-1}(y, t)$ определена в [3] и

$$\int_0^{2\pi} |F_{s-1}(y, t)| dy = \pi |\varphi_{n,s}(t)|,$$

а $\varphi_{n,s}(t)$ — s -й интеграл от $\varphi_{n,0}(t) = \operatorname{sign} \sin nt$ с периодом $2\pi/n$ и средним значением на периоде, равным нулю. Известно, что $\|\varphi_{n,s}\|_C = \mathcal{K}_s / n^s$. Используя известную оценку приближения дифференцируемой периодической функции интерполяционным сплайном дефекта 1 по равномерному разбиению [4, с. 290], получаем

$$\|(H - \sigma_n H) f\|_C = \|\Psi - \sigma_{n,r}^x \Psi\|_C \leq \mathcal{K}_r \|\psi^{(r)}\|_\infty / n^r. \quad (5)$$

Оценим $\|\psi^{(r)}\|_\infty$. Для этого заметим, что

$$\Psi(x) = -\pi^{-1} \int_0^{2\pi} \partial^s/\partial t^s h(x, t) \int_0^{2\pi} F_{s-1}(y, t - t_{1,s}) f(y) dy dt$$

$$\|\psi^{(r)}\|_{\infty} = \pi^{-1} \left\| d^r/dx^r \int_0^{2\pi} \partial^s/\partial t^s h(x, t) \left(\int_0^{2\pi} F_{s-1}(y, t - t_{1,s}) f(y) dy \right) dt \right\|_{\infty} \leqslant \\ \leqslant \alpha_{rs} \pi^{-1} \left\| \int_0^{2\pi} F_{s-1}(y, t - t_{1,s}) f(y) dy \right\|_{\infty} \leqslant \alpha_{rs} \|f\|_C \|\varphi_{n,s}\|_C = \alpha_{rs} \mathcal{K}_s \|f\|_C / n^s. \quad (6)$$

Утверждение леммы следует теперь из (5) и (6).

Замечание 1. Известно [5, с. 517], что оператор $I - \sigma_n H$ будет иметь ограниченный обратный, если

$$\|H - \sigma_n H\|_C^C \leqslant \alpha_{rs} \mathcal{K}_r \mathcal{K}_s / n^{r+s} < 1/\beta \leqslant 1/\|(I - H)^{-1}\|_C^C,$$

т. е. для любого уравнения (I) класса $\Psi^{r,s}$ уравнение $z_{\sigma_n} = \sigma_n H z_{\sigma_n} + f$ однозначно разрешимо при $n > (\alpha_{rs} \mathcal{K}_r \mathcal{K}_s \beta)^{1/r+s}$. Кроме того,

$$\|(I - \sigma_n H)^{-1}\|_C^C \leqslant \beta / (1 - \alpha_{rs} \beta \mathcal{K}_r \mathcal{K}_s / n^{r+s}). \quad (7)$$

Теорема. $\theta_N(\Psi^{r,s}, L_q) \asymp N^{-r-s}$, $1 \leqslant q \leqslant \infty$, $r, s \geqslant 1$. Оптимальным по порядку методом на классе $\Psi^{r,s}$ в пространстве L_q является метод, определяемый оператором σ_n , $n = [N/4]$ ([v] — целая часть числа v).

Доказательство. Прежде всего заметим, что $z - z_{\sigma_n} = \sigma_n H(z - z_{\sigma_n}) + (H - \sigma_n H)z$. Но тогда из леммы и (7) при $n > (\alpha_{rs} \beta \mathcal{K}_r \mathcal{K}_s)^{1/r+s}$

$$\|z - z_{\sigma_n}\|_C \leqslant \|(I - \sigma_n H)^{-1}\|_C^C \|(H - \sigma_n H)z\|_C \leqslant \\ \leqslant \alpha_{rs} \beta^2 \mathcal{K}_r \mathcal{K}_s / n^{r+s} (1 - \alpha_{rs} \beta \mathcal{K}_r \mathcal{K}_s / n^{r+s}). \quad (8)$$

Требуемая оценка сверху для величины $\theta_N(\Psi^{r,s}, L_q)$ получена.

Для получения оценки снизу для величины $\theta_N(\Psi^{r,s}, L_q)$ рассмотрим оператор D_{μ} , определяемый равенством

$$D_{\mu} f(x) = \mu \int_0^{2\pi} D_{r+s}(x - y) f(y) dy,$$

где $D_m(u) = \sum_{k=1}^{\infty} \cos(ku - \pi m/2)/k^m$ — функция Бернулли, а постоянная $\mu > 0$ выбирается так, чтобы $D_{\mu} \in \mathcal{H}^{r,s}(\alpha, \beta)$. Обозначим через Φ_{δ} множество функций f , представимых в виде $f(x) = \varphi(x) - D_{\mu} \varphi(x)$, где $\varphi \in C_{\delta,0} = \left\{ \varphi \mid \int_0^{2\pi} \varphi(x) dx = 0, \|\varphi\|_C \leqslant \delta \right\}$, а постоянная δ выбирается так, чтобы

$\Phi_{\delta} \subset C_{\gamma}$. Множество уравнений

$$z = D_{\mu} z + f, \quad (9)$$

где f пробегает Φ_{δ} , принадлежит классу $\Psi^{r,s}(\alpha, \beta, \gamma)$, и множество их решений целиком заполняет $C_{\delta,0}$. Таким образом, решение каждого уравнения (9) представимо в виде

$$z(x) = g(x) + f(x), \quad (10)$$

где $g(x)$ принадлежит классу $W_{r+s}^{+}(\mu, \delta)$ периодических функций, в среднем равных нулю на $(0, 2\pi)$, имеющих $(r+s)$ -ю непрерывную производную и $\|g^{(r+s)}\|_C \leqslant \pi \mu \delta$. Причем, когда функция f пробегает множество Φ_{δ} , функция g пробегает класс $W_{r+s}^{+}(\mu, \delta)$.

С другой стороны, для любого метода $A \in \mathcal{A}_N$ решение уравнения $z_A = AD_{\mu} z_A + f$ имеет вид

$$z_A(x) = \sum_{i=1}^N c_i \xi_i(x) + f(x), \quad (11)$$

где $\{\xi_i(x)\}_{i=1}^N$ — базис пространства, в которое действует конечномерный оператор AD_μ . Из (10) и (11) получаем

$$\theta_N(\Psi^{r,s}, L_q) \geq d_N(W_C^{r+s}(\mu, \delta), L_q) \asymp N^{-r-s}, \quad (12)$$

где $d_N(\mathfrak{M}, L_q)$ — N -й поперечник по Колмогорову множества \mathfrak{M} в пространстве L_q . Для завершения доказательства остается сравнить (8) и (12).

Замечание 2. В наших обозначениях в [2, с.162] установлено, что

$$V_N(\Psi^{r,s}, L_q) \asymp N^{-r}. \quad (13)$$

Интересно сравнить (13) с утверждением теоремы.

Замечание 3. Если при определении класса $\Psi^{r,s}$ отказаться от условий периодичности, то утверждение теоремы, касающееся величины θ_N остается в силе. При построении оптимальных по порядку методов нужно вместо периодических интерполяционных сплайнов дефекта I использовать интерполяционные сплайны из [6].

Замечание 4. В [2] и [7] строятся оптимальные по порядку в смысле задачи (4) методы, состоящие в замене интегрального оператора конечномерным (так называемые конечномерные методы). Но в то время как методы из [2] и [7] не чувствительны к гладкости ядра $h(x, y)$ по второй переменной, методы, построенные в настоящей работе, реагируют на эту гладкость, причем оптимальным образом. Отметим, что влияние гладкости ядра по второй переменной на скорость сходимости проекционно-итеративного процесса установлено в [8], но рассмотренные там методы не являются конечномерными в указанном здесь смысле.

1. Бахвалов Н. С. Численные методы. — М. : Наука, 1973. — 632 с.
2. Габдулхаев Б. Г. Оптимальные аппроксимации решений линейных задач. — Казань: Изд-во Казанского ун-та 1980. — 232 с.
3. Korneičuk N. P. Exact error bound of approximation by interpolating splines in L -metric on the classes W_p^r ($1 \leq p \leq \infty$) of periodic functions. — Anal. Math., 1977, 3, p. 109—117.
4. Корнейчук Н. П. Экстремальные задачи теории приближения. — М.:Наука, 1976. — 320 с.
5. Канторович Л. В., Акилов Г. П. Функциональный анализ. — М.:Наука, 1977. — 744 с.
6. Golitschev M. On n -widths and Interpolation by Polynomial Splines. — J. of Approximation Theory, 1979, 26, N 2, p. 132—141.
7. Перееверзев С. В. Об оптимальных по порядку методах приближенного решения интегральных уравнений Фредгольма. — Укр. мат. журн., 1980, 32, № 2, с. 181—188.
8. Йучка А. Ю. Быстрая сходимость проекционно-итеративного метода для интегральных уравнений. — Укр. мат. журн., 1981, 33, № 2, с. 190—198.

Институт математики
АН УССР

Поступила в редакцию
25.10.81