

А. Н. Урумбаев, асп. (Ин-т математики АН Украины, Киев)

ОБ ОПТИМИЗАЦИИ ПРЯМЫХ МЕТОДОВ РЕШЕНИЯ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ ФРЕДГОЛЬМА II-РОДА С ЯДРАМИ БЕСКОНЕЧНОЙ ГЛАДКОСТИ

We give a direct method, optimal in L_2 , of solving the Fredholm integral equation of the second kind with operators acting in the space of functions harmonic on a disk or in the space of function analytically extendable onto an infinite strip. For this method, an exact order of the error is obtained.

Вказано оптимальний в L_2 прямий метод розв'язання інтегральних рівнянь Фредгольма II-роду з операторами, які діють у просторі функцій, гармонічних у крузі, а також функцій, які можна аналітично продовжити в нескінченну смугу. Знайдено точний порядок похибки вказаного методу.

1. Пусть X — нормированное пространство, \mathcal{H} — некоторый класс линейных непрерывных операторов из X в X таких, что операторное уравнение

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

однозначно разрешимо при любых $H \in \mathcal{H}$ и $f \in \Phi \subset X$. Класс таких уравнений обозначим через $[\mathcal{H}, \Phi, X]$.

Как и в [1], следуя Ритцу [2], под прямым методом приближенного решения уравнения (1) будем понимать всякое правило D , по которому каждому оператору $H \in \mathcal{H}$ ставится в соответствие координатная система элементов $\psi_k = \psi_k(H, D)$, а каждой паре $(H \in \mathcal{H}, f \in \Phi)$ — набор коэффициентов $c_k = c_k(H, f, D)$, где $k = \overline{1, N}$. При этом приближенное решение задается в виде

$$\omega(D) = \sum_{k=1}^N c_k \psi_k + f. \quad (2)$$

При фиксированном N множество всевозможных прямых методов обозначим через \mathcal{D}_N .

Под погрешностью прямого метода D на классе $[\mathcal{H}, \Phi, X]$ понимается величина

$$e([\mathcal{H}, \Phi, X], D) = \sup_{\substack{z=Hz+f, \\ H \in \mathcal{H}, f \in \Phi}} \|z - \omega(D)\|_X. \quad (3)$$

Задача о выборе прямого метода, имеющего минимальную погрешность, рассматривалась в [3]. При этом значение минимальной погрешности прямых методов из \mathcal{D}_N на классе $[\mathcal{H}, \Phi, X]$ определялось величиной

$$\Theta_N[\mathcal{H}, \Phi, X] = \inf_{D \in \mathcal{D}_N} e([\mathcal{H}, \Phi, X], D). \quad (4)$$

Позднее, в работах [4–6] найден точный порядок величины (4) для различных классов интегральных уравнений Фредгольма II-рода, ядра которых имеют конечное число производных (конечную гладкость). Задача оптимизации прямых методов решения операторных уравнений в гильбертовом пространстве, в смысле величины (4), исследовалась в [7]. В настоящей статье для некоторых классов уравнений Фредгольма с ядрами бесконечной гладкости мы найдем точный порядок величины (4) и укажем метод, его реализующий. Причем, как оказывается, общие теоремы из [7] не позволяют в рассматриваемом случае получить правильный порядок величины (4).

2. В дальнейшем предполагаем, что X — гильбертово пространство. Так называемый итерированный метод Галеркина [8] представляет собой прямой метод $D_{F_N} \in \mathcal{D}_N$, при котором приближенное решение $\omega(D_{F_N})$ определяется из уравнения

$$\omega = HP_{F_N} \omega + f, \quad (5)$$

где P_{F_N} — ортопроектор на подпространство $F_N \subset X$, $\dim F_N = N$. Если l_1, l_2, \dots, l_N — ортонормированный базис F_N , то приближенное решение имеет вид

$$\omega(D_{F_N}) = \sum_{k=1}^N c_k H l_k + f,$$

где коэффициенты c_k определяются из системы линейных алгебраических уравнений

$$c_k = \sum_{m=1}^N c_m (l_k, H l_m) + (f, l_k), \quad k = \overline{1, N},$$

а (\cdot, \cdot) — скалярное произведение в X .

Введем ряд обозначений. Соотношение $a(N) \ll b(N)$ будет означать, что, начиная с некоторого N_1 , $a(N) \leq \lambda \cdot b(N)$ для всех $N \geq N_1$, где постоянная λ не зависит от N ; $a(N) \asymp b(N)$ означает, что одновременно выполняются соотношения $a(N) \ll b(N)$ и $b(N) \ll a(N)$.

Пусть Y — вложенное в X нормированное пространство, т. е. $Y \subset X$ и для любого $\varphi \in Y$ выполнено $\|\varphi\|_X \leq \|\varphi\|_Y$. В этом случае, как обычно, будем писать $Y \hookrightarrow X$.

Через $Z(X, Y)$ обозначим пространство линейных непрерывных операторов, действующих из X в Y с обычной нормой $\|\cdot\|_{X \rightarrow Y}$. Положим

$$\begin{aligned} \mathcal{H}_\alpha(X, Y) = \{ & H: H \in Z(X, Y), \quad H^* \in Z(X, Y), \quad \|H\|_{X \rightarrow Y} \leq \alpha_1, \\ & \|(I-H)^{-1}\|_{X \rightarrow X} \leq \alpha_2, \quad \|H^*\|_{X \rightarrow Y} \leq \alpha_3 \}, \\ Y(\gamma) = \{ & \varphi: \varphi \in Y, \quad \|\varphi\|_Y \leq \gamma \}, \end{aligned}$$

где I — тождественный оператор в X ; $\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3, \gamma$ — заданные константы, $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3)$; H^* — оператор, сопряженный к H .

Оценим погрешность итерированного метода Галеркина на классе уравнений $\Psi_{\alpha, \gamma} = [\mathcal{H}_\alpha(X, Y), Y(\gamma), X]$.

Теорема 1. Если N -мерное подпространство $F_N \subset X$ таково, что

$$\alpha_1 \alpha_2 \|I - P_{F_N}\|_{Y \rightarrow X} = \delta < 1,$$

то

$$e(\Psi_{\alpha, \gamma}, D_{F_N}) \leq \frac{\gamma \alpha_2 \alpha_3 (\alpha_1 \alpha_2 + 1)}{1 - \delta} \|I - P_{F_N}\|_{Y \rightarrow X}^2.$$

Доказательство. Вначале получим ряд необходимых оценок;

$$\|H - HP_{F_N}\|_{X \rightarrow X} = \sup_{g, \varphi \in X(1)} (Hg - HP_{F_N}g, \varphi) =$$

$$= \sup_{g, \varphi \in X(1)} (g - P_{F_N} g, H^* \varphi) \leq \alpha_3 \|I - P_{F_N}\|_{Y \rightarrow X}, \quad (6)$$

где $X(1)$ — шар единичного радиуса в гильбертовом пространстве X .

В силу теоремы о разрешимости приближенного уравнения [9, с. 517], оценки (6) и условия теоремы следует

$$\|(I - HP_{F_N})^{-1}\|_{X \rightarrow X} \leq \frac{\|(I - H)^{-1}\|_{X \rightarrow X}}{1 - \|H - HP_{F_N}\|_{X \rightarrow X} \|(I - H)^{-1}\|_{X \rightarrow X}} \leq \frac{\alpha_2}{1 - \delta}. \quad (7)$$

Кроме того, если $z \in Y$, то

$$\begin{aligned} \|(H - HP_{F_N})z\|_X &= \|(H - HP_{F_N})(I - P_{F_N})z\|_X = \\ &= \sup_{\varphi \in X(1)} ((H - HP_{F_N})(I - P_{F_N})z, \varphi) = \\ &= \sup_{\varphi \in X(1)} (z - P_{F_N}z, H^* \varphi - P_{F_N}H^* \varphi) \leq \alpha_3 \|z\|_Y \|I - P_{F_N}\|_{Y \rightarrow X}^2. \end{aligned} \quad (8)$$

Очевидно, решение z уравнения (1) из класса $\Psi_{\alpha, \gamma}$ принадлежит Y , следовательно,

$$\begin{aligned} \|z\|_Y = \|Hz + f\|_Y &= \|H(I - H)^{-1}f + f\|_Y \leq \|H(I - H)^{-1}f\|_Y + \|f\|_Y \leq \\ &\leq \|H\|_{X \rightarrow Y} \|(I - H)^{-1}\|_{X \rightarrow X} \|f\|_X + \|f\|_Y \leq \gamma(\alpha_1 \alpha_2 + 1). \end{aligned} \quad (9)$$

Теперь заметим, что из (1) и (5) вытекает представление

$$z - \omega(D_{F_N}) = (I - HP_{F_N})^{-1}(H - HP_{F_N})z,$$

тогда

$$\|z - \omega(D_{F_N})\|_X \leq \|(I - HP_{F_N})^{-1}\|_{X \rightarrow X} \|(H - HP_{F_N})z\|_X.$$

Отсюда в силу произвольности выбора $H \in \mathcal{H}_\alpha(X, Y)$ и $f \in Y(\gamma)$, оценок (7)–(9) и последнего неравенства следует утверждение теоремы.

3. Далее будем существенно использовать определения и результаты, приведенные в [10, с. 185].

В качестве гильбертова пространства X будем рассматривать пространство L_2 функций, суммируемых в квадрате на $[0, 2\pi]$, с нормой

$$\|\varphi\|_{L_2} = \left(\frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \varphi^2(t) dt \right)^{1/2}.$$

В качестве Y рассмотрим пространство Γ_2^0 , элементами которого являются 2π -периодические функции $\varphi(t)$, представимые в виде $\varphi(t) = u(\rho, t)$, $0 < \rho < 1$, где функция $u(r, t): \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ гармонична в круге единичного радиуса (r, t — полярные координаты точки на плоскости).

Можно показать [10], что если $z(t) \in \Gamma_2^0$, то ее ряд Фурье записывается в виде

$$z(t) = \frac{a_0(\varphi)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \rho^k [a_k(\varphi) \cos kt + b_k(\varphi) \sin kt], \quad (10)$$

где $a_0(\varphi)$, $a_k(\varphi)$, $b_k(\varphi)$ — коэффициенты Фурье некоторой функции $\varphi(t) \in L_2$.

В пространстве Γ_2^{ρ} определен оператор G_{ρ} вида

$$G_{\rho}z(t) = \frac{a_0(z)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \rho^{-k} [a_k(z) \cos kt + b_k(z) \sin kt].$$

Норма в Γ_2^{ρ} вводится следующим образом: $\|z\|_{\Gamma_2^{\rho}} = \|G_{\rho}z\|_{L_2}$. Легко проверить, что тогда $\Gamma_2^{\rho} \subset L_2$. Следует отметить, что если в (10) $z(t) \in \Gamma_2^{\rho}(\lambda)$, то $\varphi(t) \in L_2(\lambda)$ и наоборот.

Пусть $\mathcal{H}_{\alpha}^{\rho}$ — множество интегральных операторов H ,

$$Hz(t) = \int_0^{2\pi} h(t, \tau)z(\tau) d\tau, \quad (11)$$

принадлежащих классу $\mathcal{H}_{\alpha}^{\rho}(L_2, \Gamma_2^{\rho})$. Тогда, как известно, оператор H^* , сопряженный к H , имеет вид

$$H^*z(t) = \int_0^{2\pi} h(\tau, t)z(\tau) d\tau. \quad (12)$$

Обозначим через $\Psi_{\alpha, \gamma}^{\rho}$ класс интегральных уравнений Фредгольма II-рода

$$z(t) = Hz(t) + f(t) \equiv \int_0^{2\pi} h(t, \tau)z(\tau) d\tau + f(t) \quad (13)$$

с операторами $H \in \mathcal{H}_{\alpha}^{\rho}$ и свободными членами $f(t) \in \Gamma_2^{\rho}(\gamma)$.

Пусть T_n — пространство тригонометрических полиномов степени не выше n , $\dim T_n = 2n + 1$. Ортопроектором на T_n является оператор $S_n: L_2 \rightarrow T_n$, который каждой функции $\varphi(t) \in L_2$ ставит в соответствие частную сумму $S_n\varphi$ ее ряда Фурье:

$$S_n\varphi = \frac{a_0(\varphi)}{2} + \sum_{k=1}^n a_k(\varphi) \cos kt + b_k(\varphi) \sin kt.$$

Теорема 2. *Справедливо соотношение*

$$\Theta_N[\Psi_{\alpha, \gamma}^{\rho}] \asymp \rho^N.$$

Оптимальный порядок на классе $\Psi_{\alpha, \gamma}^{\rho}$ реализует итерированный метод Галеркина D_{T_n} , в рамках которого в качестве подпространства F_N выбирается T_n , $n = \left[\frac{N}{2} \right]$, а $P_{F_N} = S_n$ ($[\beta]$ — целая часть числа β).

Доказательство. Известно [10, с. 187], что

$$\|I - S_n\|_{\Gamma_2^{\rho} \rightarrow L_2} \asymp \rho^n \asymp \rho^{N/2}, \quad n = \left[\frac{N}{2} \right], \quad (14)$$

но тогда, учитывая, что $\Psi_{\alpha, \gamma}^{\rho} \subset \Psi_{\alpha, \gamma}$ из теоремы 1 вытекает оценка сверху

$$\Theta_N[\Psi_{\alpha,\gamma}^p] \leq e(\Psi_{\alpha,\gamma}^p, D_{T_n}) \ll \|I - S_n\|_{\Gamma_2^p \rightarrow L_2}^2 \asymp \rho^N. \quad (15)$$

Перейдем к получению оценки снизу. Пусть, как и ранее, $\Gamma_2^p(\mu)$ — шар радиуса μ в пространстве Γ_2^p с центром в нуле. Нам потребуется следующий результат [10, с. 240]:

$$d_N(\Gamma_2^p(\mu), L_2) \asymp \rho^{[N/2]} \asymp \rho^{N/2}, \quad (16)$$

где

$$d_N(\mathcal{G}, \mathfrak{M}) = \inf_{\substack{M \subset \mathfrak{M}, \\ \dim M \leq N}} \sup_{g \in \mathcal{G}} \inf_{\varphi \in M} \|g - \varphi\|_{\mathfrak{M}}$$

— N -мерный поперечник по Колмогорову множества \mathcal{G} в пространстве \mathfrak{M} . Введем в рассмотрение оператор

$$H_\nu z(t) = \frac{\nu}{\pi} \int_0^{2\pi} \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \rho^k \cos k(t - \tau) \right] z(\tau) d\tau.$$

Очевидно, что $H_\nu: L_2 \rightarrow \Gamma_2^p$. Поэтому постоянную ν можно выбрать так, что $H_\nu \in \mathcal{H}_\alpha^p$. При этом ν будет зависеть лишь от α .

Положим $\Phi_\lambda = \{f: f = z - H_\nu z, z \in \Gamma_2^p(\lambda)\}$, где постоянная λ выбирается так, чтобы $\Phi_\lambda \subset \Gamma_2^p(\gamma)$. Легко видеть, что множество решений уравнений $z = H_\nu z + f, f \in \Phi_\lambda$, совпадает с шаром $\Gamma_2^p(\lambda)$. Кроме того, из (10) следует, что при $z \in \Gamma_2^p(\lambda)$ элементы

$$H_\nu z = \frac{\nu}{\pi} \int_0^{2\pi} \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \rho^k \cos k(t - \tau) \right] \left[\frac{a_0(\varphi)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \rho^k (a_k(\varphi) \cos k\tau + b_k(\varphi) \sin k\tau) \right] d\tau = \nu \left[\frac{a_0(\varphi)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \rho^{2k} (a_k(\varphi) \cos kt + b_k(\varphi) \sin kt) \right]$$

полностью заполняют шар радиуса $\nu\lambda$ в пространстве Γ_2^p . Теперь в силу (1)–(4), (16) и очевидного включения $[H_\nu, \Phi_\lambda, L_2] \subset \Psi_{\alpha,\gamma}^p$ имеем

$$\begin{aligned} \Theta_N[\Psi_{\alpha,\gamma}^p] &= \inf_{D \in \mathcal{D}_N} \sup_{\substack{z = Hz + f, \\ H \in \mathcal{H}_\alpha^p, f \in \Gamma_2^p(\gamma)}} \|z - \omega(D)\|_{L_2} \geq \\ &\geq \inf_{D \in \mathcal{D}_N} \sup_{\substack{z = H_\nu z + f, \\ f \in \Phi_\lambda}} \|z - \omega(D)\|_{L_2} = \inf_{D \in \mathcal{D}_N} \sup_{z \in \Gamma_2^p(\lambda)} \left\| H_\nu z - \sum_{k=1}^N c_k \psi_k \right\|_{L_2} \geq \\ &\geq \inf_{\substack{M \subset L_2, \\ \dim M \leq N}} \sup_{g \in \Gamma_2^p(\nu\lambda)} \inf_{\varphi \in M} \|g - \varphi\|_{L_2} = d_N(\Gamma_2^p(\nu\lambda), L_2) \asymp \\ &\asymp (\rho^2)^{N/2} = \rho^N. \end{aligned} \quad (17)$$

Из соотношений (15) и (17) следует утверждение теоремы 2.

4. Рассмотрим пространство \mathcal{A}_2^l , элементами которого являются 2π -периодические функции $\varphi(t)$, допускающие аналитическое продолжение в полосу

{w = t + iu, -l < u < l}.

Можно показать [10], что если функция $z(t) \in \mathcal{A}_2^l$, то ее ряд Фурье записывается в виде

$$z(t) = \frac{a_0(\varphi)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k(\varphi) \cos kt + b_k(\varphi) \sin kt}{\operatorname{ch} kl},$$

где $a_0(z) = a_0(\varphi)$, $a_k(z) = \frac{a_k(\varphi)}{\operatorname{ch} kl}$, $b_k(z) = \frac{b_k(\varphi)}{\operatorname{ch} kl}$, $\varphi(t) \in L_2$.

В пространстве \mathcal{A}_2^l определен оператор A_l (аналог оператора G_ρ в Γ_2^p) вида

$$A_l z(t) = \frac{a_0(z)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \operatorname{ch} kl [a_k(z) \cos kt + b_k(z) \sin kt].$$

Норма в \mathcal{A}_2^l определяется соотношением $\|z\|_{\mathcal{A}_2^l} = \|A_l z\|_{L_2}$. Очевидно, что тогда $\mathcal{A}_2^l \subset L_2$.

Пусть \mathcal{H}_α^l — множество интегральных операторов H вида (11), принадлежащих классу $\mathcal{H}_\alpha^l(L_2, \mathcal{A}_2^l)$. Обозначим через $\Psi_{\alpha, \gamma}^l$ класс интегральных уравнений вида (13) с операторами $H \in \mathcal{H}_\alpha^l$ и свободными членами $f \in \mathcal{A}_2^l(\gamma)$.

Теорема 3. *Справедливо соотношение*

$$\Theta_N[\Psi_{\alpha, \gamma}^l] \asymp e^{-Nl}.$$

Оптимальный порядок на классе $\Psi_{\alpha, \gamma}^l$ реализует метод D_{T_n} , $n = \left[\frac{N}{2} \right]$.

Доказательство аналогично доказательству теоремы 2, с той лишь разницей, что вместо (14), (16) нужно использовать соответственно соотношения [10, с. 187; 240]

$$\|I - S_n\|_{\mathcal{A}_2^l \rightarrow L_2} \asymp \frac{1}{\operatorname{ch} nl} \asymp e^{-Nl/2},$$

$$d_N(\mathcal{A}_2^l(\mu), L_2) \asymp \frac{1}{\operatorname{ch}[N/2]l} \asymp e^{-Nl/2},$$

а оператор H_ν выбрать в виде

$$H_\nu z(t) = \frac{\nu}{\pi} \int_0^{2\pi} \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\cos k(t-\tau)}{\operatorname{ch} kl} \right] z(\tau) d\tau.$$

5. Отметим, что уравнения из класса $\Psi_{\alpha, \gamma}^l$ естественно возникают в методе граничных интегральных уравнений при решении задачи Дирихле для уравнения Лапласа в областях, ограниченных замкнутыми аналитическими кривыми (см., например, [11]). Заметим еще, что классы $\Psi_{\alpha, \gamma}^p$ и $\Psi_{\alpha, \gamma}^l$ содержат уравнения, ядра которых имеют бесконечную гладкость по соответствующим переменным. Например, с учетом (12) для принадлежности оператора H классу \mathcal{H}_α^l достаточно, чтобы ядро $h(t, \tau)$ по каждой переменной являлось периодической аналитической функцией, продолжимой в полосу шириной $2l$.

Через \mathcal{D}_{Q_N} обозначим совокупность прямых методов $D \in \mathcal{D}_N$, сопоставляющих всем операторам $H \in \mathcal{H}$ координатную систему $\Psi_k(D)$, линейная оболочка

чка которой образует N -мерное подпространство $Q_N \subset X$. Такие прямые методы будем называть неадаптивными. В работах [12, 13] исследовалась оптимизация неадаптивных прямых методов при фиксированном N . Оптимальная погрешность на классе $[\mathcal{H}, \Phi, X]$ определялась величиной

$$V_N[\mathcal{H}, \Phi, X] = \inf_{\substack{Q_N \subset X, \\ \dim Q_N = N}} \inf_{D \in \mathcal{D}_{Q_N}} e([\mathcal{H}, \Phi, X], D).$$

Учитывая результаты этих работ, можно показать, что для рассматриваемых нами классов справедливы соотношения

$$V_N[\Psi_{\alpha, \gamma}^p] \asymp \rho^{N/2}, \quad V_N[\Psi_{\alpha, \gamma}^l] \asymp e^{-N/2}.$$

В [7] доказана теорема, в которой содержатся в общем виде оценки сверху и снизу для величины $\Theta_N[\Psi_{\alpha, \gamma}]$. Указанный там прямой метод, доставляющий оценку сверху, в ряде случаев оказывается оптимальным, например, для интегральных уравнений Фредгольма с ядрами конечной гладкости. Можно показать, что в рассматриваемом случае эти оценки будут соответственно иметь вид

$$\rho^N \ll \Theta_N[\Psi_{\alpha, \gamma}^p] \ll \rho^{N/2}, \quad e^{-Nl} \ll \Theta_N[\Psi_{\alpha, \gamma}^l] \ll e^{-Nl/2}.$$

Из теорем 2, 3 видно, что итерированный метод Галеркина на классах $\Psi_{\alpha, \gamma}^p$, $\Psi_{\alpha, \gamma}^l$ является оптимальным и обеспечивает точность погрешности в 2 раза выше, чем методы, упомянутые выше.

1. *Переверзев С. В., Урумбаев А. Н.* Об оптимальных прямых методах решения уравнений Вольтерра в гильбертовом пространстве // Мат. заметки. – 1992. – 52, № 4. – С. 74–84.
2. *Ritz W.* Über eine neue Methode zur Lösung gewisser Variationsprobleme der mathematischen Physik // J. reine und angew. Math. – 1908. – 135, № 1. – P. 1–62.
3. *Переверзев С. В.* Об оптимизации адаптивных методов приближенного решения интегральных уравнений // Докл. АН СССР. – 1982. – 267, № 6. – С. 1304–1308.
4. *Heinrich S.* On the optimal error of degenerate kernel methods // J. Integr. Equat. – 1985. – 9, № 3. – P. 251–256.
5. *Переверзев С. В.* Об оптимизации методов приближенного решения интегральных уравнений с дифференцируемыми ядрами // Сиб. мат. журн. – 1987. – 28, № 3. – С. 173–183.
6. *Переверзев С. В., Солодкий С. Г.* Об оптимизации методов приближенного решения двумерных уравнений Фредгольма II-рода // Укр. мат. журн. – 1990. – 42, № 8. – С. 1077–1082.
7. *Солодкий С. Г.* Оптимизация адаптивных прямых методов решения операторных уравнений в гильбертовом пространстве // Там же. – № 1. – С. 95–101.
8. *Sloan J. H.* Improvement by Iteration for Compact Operator Equations // Math. Comp. – 1976. – 36, № 136. – С. 758–764.
9. *Канторович Л. В., Акилов Г. П.* Функциональный анализ. – М.: Наука, 1977. – 744 с.
10. *Тихомиров В. М.* Некоторые вопросы теории приближений. – М.: Изд-во Моск. ун-та, 1976. – 304 с.
11. *Зализняк С. Н., Мельник Ю. И., Подлипенко Ю. К.* О приближенном решении интегральных уравнений теории потенциала // Укр. мат. журн. – 1981. – 33, № 3. – С. 385–391.
12. *Габдулхаев Б. Г.* Оптимальные аппроксимации решений линейных задач. – Казань: Изд-во Казан. ун-та, 1980. – 231 с.
13. *Габдулхаев Б. Г., Велев Г. Д.* Наилучшие приближения решений функциональных уравнений и оптимизация численных методов // Тр. Междунар. конф. по конструктивной теории функций. – Варна, 1984; София: Изд-во БАН, 1984. – С. 18–26.

Получено 05.10.92.