

УДК: 517.93

Метод Галёркина–Петрова для одномерных параболических уравнений высокого порядка в областях с меняющейся границей

П. В. Виноградова^{1,а}, А.Г. Зарубин², А. М. Самусенко¹

¹ Дальневосточный государственный университет путей сообщения,
Россия, 680021, г. Хабаровск, ул. Серышева, д. 47

² Тихоокеанский государственный университет,
Россия, 680035, г. Хабаровск, ул. Тихоокеанская, д. 136

E-mail: ^а vpolina17@hotmail.com

Получено 30 января 2013 г.

Исследуется начально-краевая задача для параболических уравнений высокого порядка в областях с переменной границей. Устанавливается возможность применения метода Галёркина–Петрова, и находятся асимптотические оценки скорости сходимости приближённых решений к точным.

Ключевые слова: начально-краевая задача, параболическое уравнение, метод Галёркина–Петрова, сходимость, скорость сходимости

Galerkin–Petrov method for one-dimensional parabolic equations of higher order in domain with a moving boundary

P.V. Vinogradova¹, A.G. Zarubin², A.M. Samusenko¹

¹ Far Eastern State Transport University, 680021, Khabarovsk, Serisheva 47, Russia

² Pacific National University, 680035, Khabarovsk, Tihookeanskaja 136, Russia

Abstract. — In the current paper, we study a Galerkin–Petrov method for a parabolic equations of higher order in domain with a moving boundary. Asymptotic estimates for the convergence rate of approximate solutions are obtained.

Keywords: initial boundary value problem, parabolic equation, Galerkin–Petrov method, convergence, convergence rate

Citation: *Computer Research and Modeling*, 2013, vol. 5, no. 1, pp. 3–10 (Russian).

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (проект 12-01-98506-р-восток-а).

1. Постановка задачи. Основной результат

Метод Галёркина–Петрова основан на выборе элементов двух координатных систем, причём приближённое решение находится в виде линейной комбинации по одной базисной системе, а невязка ортогональна другой базисной системе [Петров, 1940]. Если две системы связаны между собой посредством линейного оператора, то данный метод называется методом моментов. Исследованию данного проекционного метода посвящено достаточно большое количество работ, укажем, например, статьи [Дауговет, 1965; Вайникко, 1968], которые посвящены исследованию метода моментов решения краевых задач для линейных обыкновенных дифференциальных уравнений. Изучению метода моментов для линейных и квазилинейных операторных уравнений посвящены работы [Зарубин, 1978, 1987].

В данной статье исследуется метод моментов для линейных одномерных параболических уравнений в областях, граница которых меняется со временем.

Рассмотрим в R^2 криволинейную трапецию D с образующими параллельными оси Ox и ограниченными кривыми $x = \psi(t)$, $x = \phi(t)$, $0 \leq t \leq T$. Будем предполагать, что функции $\psi(t)$ и $\phi(t)$ непрерывно дифференцируемы на $[0, T]$, причём $0 < \mu \leq \phi(t) - \psi(t)$.

В области D рассмотрим следующую задачу:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + (-1)^m \frac{\partial^{2m} u}{\partial x^{2m}} + \sum_{j=0}^r a_j(x, t) \frac{\partial^j u}{\partial x^j} = f(x, t), \quad 0 \leq r \leq 2m-1, \quad (1)$$

$$u(\psi(t), t) = u(\phi(t), t) = \dots = \frac{\partial^{m-1} u(\psi(t), t)}{\partial x^{m-1}} = \frac{\partial^{m-1} u(\phi(t), t)}{\partial x^{m-1}} = 0, \quad (2)$$

$$u(x, 0) = 0, \quad \psi(0) \leq x \leq \phi(0). \quad (3)$$

Для дальнейшего исследования задачи (1)–(3) нам потребуются пространства $W_2^{2m,1}(D)$, $L_p(D)$, определение которых можно найти, например, в [Ладыженская, Солонников, Уральцева, 1967].

Наряду с задачей (1)–(3) рассмотрим в цилиндре $\bar{Q} = \{(\xi, t), 0 \leq \xi \leq 1, 0 \leq t \leq T\}$ задачу

$$\frac{\partial v}{\partial t} + (-1)^m a(t) \frac{\partial^{2m} v}{\partial \xi^{2m}} + \sum_{j=0}^r b_j(\xi, t) \frac{\partial^j v}{\partial \xi^j} = f_1(\xi, t), \quad (4)$$

$$v(0, t) = v(1, t) = \dots = \frac{\partial^{m-1} v(0, t)}{\partial \xi^{m-1}} = \frac{\partial^{m-1} v(1, t)}{\partial \xi^{m-1}} = 0, \quad (5)$$

$$v(\xi, 0) = 0, \quad 0 \leq \xi \leq 1, \quad (6)$$

где функции $a(t)$, $b_j(\xi, t)$ непрерывны в \bar{Q} , причём $a(t) \geq \mu_1 > 0$ для всех $t \in [0, T]$. Пусть $f_1(\xi, t)$ принадлежит $L_2(Q)$, тогда задача (4)–(6) имеет решение $v(\xi, t)$ из $W_2^{2m,1}(Q)$ и оно единственно (см. [Ладыженская, Солонников, Уральцева, 1967]).

Предположим, что выполняются равенства

$$b_j(\xi, t) = \frac{a_j(\xi(\phi(t) - \psi(t)) + \psi(t), t)}{(\phi(t) - \psi(t))^j}, \quad j = 0, 1, 2, \dots, r, \quad a(t) = \frac{1}{(\phi(t) - \psi(t))^{2m}}, \quad (7)$$

$$f_1(\xi, t) = f(\xi(\phi(t) - \psi(t)) + \psi(t), t),$$

$\xi = \frac{x - \psi(t)}{\phi(t) - \psi(t)}$, $(\xi, t) \in Q$, и $v(\xi, t)$ — решение задачи (4)–(6) из пространства $W_2^{2m,1}(Q)$. Тогда

функция $u(x, t) = v\left(\frac{x - \psi(t)}{\phi(t) - \psi(t)}, t\right)$ принадлежит пространству $W_2^{2m,1}(D)$ и является решением задачи (1)–(3).

На пространстве $H_1 = W_2^{2m}(0,1) \cap \overset{\circ}{W}_2^m(0,1)$ определим линейные операторы $A(t)$ и $K(t)$ равенствами

$$A(t)z(\xi) = \frac{(-1)^m}{(\varphi(t) - \psi(t))^{2m}} \frac{d^{2m}z(\xi)}{d\xi^{2m}},$$

$$K(t)z(\xi) = \sum_{j=0}^r b_j(\xi, t) \frac{\partial^j z(\xi)}{\partial \xi^j}.$$

Тогда задача (4)–(6) примет вид

$$\frac{\partial v}{\partial t} + A(t)v + K(t)v = f_1(\xi, t), \tag{8}$$

$$v(\xi, 0) = 0. \tag{9}$$

Известно, что система функций $\{\sin(s\pi\xi)\}_{s=1}^\infty$ является полной ортогональной системой в $L_2(0,1)$. Рассмотрим функции $\varphi_s(\xi)$, которые являются решением задачи

$$\frac{d^{2m}\varphi_s(\xi)}{d\xi^{2m}} = \sin(s\pi\xi),$$

$$\varphi_s(0) = \varphi_s(1) = \dots = \frac{d^{m-1}\varphi_s(0)}{d\xi} = \frac{d^{m-1}\varphi_s(1)}{d\xi}.$$

Очевидно, что функции $\varphi_s(\xi)$ можно выписать в явном виде.

Пусть P_n — ортопроектор в $L_2(0,1)$ на линейную оболочку функций $e_s(\xi) = \sin(s\pi\xi)$, $s = 1, \dots, n$. Согласно методу моментов, приближённое решение задачи (8)–(9) находим в виде конечной суммы $v_n(\xi, t) = \sum_{s=1}^n c_s(t)\varphi_s(\xi)$, где неизвестные коэффициенты $c_s(t)$ являются решениями задачи Коши

$$P_n \frac{\partial v_n}{\partial t} + P_n A(t)v_n + P_n K(t)v_n = P_n f_1(\xi, t), \tag{10}$$

$$v_n(\xi, 0) = 0. \tag{11}$$

Тогда функцию $u_n(x, t) = v_n\left(\frac{x - \psi(t)}{\varphi(t) - \psi(t)}, t\right)$ назовём решением задачи (1)–(3), построенным по методу моментов, если выполнены равенства (7).

В дальнейшем через M_i будем обозначать различные положительные постоянные, не зависящие от n и t . Норму в $L_2(0,1)$ будем обозначать через $\|\cdot\|$.

Теорема 1. Пусть функция $f_1(\xi, t) \in L_2(Q)$, $f_1(\xi, 0) = 0$ и имеет производную $\frac{\partial f_1(\xi, t)}{\partial t}$ из $L_2(Q)$. Пусть функции $\varphi(t)$, $\psi(t)$ непрерывно дифференцируемы на $[0, T]$, а функции $b_j(\xi, t)$ имеют непрерывную производную $\frac{\partial b_j(\xi, t)}{\partial t}$. Пусть коэффициенты $b_j(\xi, t)$ такие, что

$$(K(t)z, z)_{L_2(0,1)} \geq 0 \tag{12}$$

для любой функции $z(\xi)$ из H_1 . Тогда

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \|v_n(\xi, t) - v(\xi, t)\| \leq M_1 n^{-m+\frac{1}{2}}. \quad (13)$$

Доказательство. Умножим (10) скалярно на $\frac{\partial^{2m} v_n(\xi, t)}{\partial \xi^{2m}}$ и проинтегрируем по t от 0 до ζ ($\zeta \leq T$), тогда

$$\frac{1}{2} \left\| \frac{\partial^m v_n(\xi, \zeta)}{\partial \xi^m} \right\|^2 + \mu_1 \int_0^\zeta \left\| \frac{\partial^{2m} v_n(\xi, \zeta)}{\partial \xi^{2m}} \right\|^2 dt \leq \int_0^\zeta \|K(t)v_n\| \left\| \frac{\partial^{2m} v_n}{\partial \xi^{2m}} \right\| dt + \|f_1\|_{L_2(Q)} \left(\int_0^\zeta \left\| \frac{\partial^{2m} v_n}{\partial \xi^{2m}} \right\|^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}, \quad (14)$$

где $\mu_1 = (\sup(\varphi(t) - \psi(t))^{2m})^{-1}$. Так как функции $b_j(\xi, t)$ непрерывны в Q , то

$$\|K(t)v_n\| \leq M_2 \|v_n\|_{W_2^r(0,1)}. \quad (15)$$

Применим к правой части мультипликативное неравенство (см. [Глушко, Крейн, 1960]) для пространств $W_2^r(0,1)$, $W_2^{2m}(0,1)$ и $L_2(0,1)$. Тогда из (15) получаем

$$\|K(t)v_n\| \leq M_3 \|v_n\|_{W_2^{2m}}^{\frac{r}{2m}} \|v_n\|^{1-\frac{r}{2m}} \leq M_4 \left\| \frac{\partial^{2m} v_n}{\partial \xi^{2m}} \right\|^{\frac{r}{2m}} \|v_n\|^{1-\frac{r}{2m}}. \quad (16)$$

Отсюда и из (14) следует оценка

$$\frac{1}{2} \left\| \frac{\partial^m v_n(\xi, \zeta)}{\partial \xi^m} \right\|^2 + \mu_1 \int_0^\zeta \left\| \frac{\partial^{2m} v_n(\xi, \zeta)}{\partial \xi^{2m}} \right\|^2 dt \leq M_5 \left(\int_0^\zeta \left\| \frac{\partial^{2m} v_n}{\partial \xi^{2m}} \right\|^{\left(1+\frac{r}{2m}\right)} \|v_n\|^{1-\frac{r}{2m}} dt \right) + \|f_1\|_{L_2(Q)} \left(\int_0^\zeta \left\| \frac{\partial^{2m} v_n}{\partial \xi^{2m}} \right\|^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Если к правой части применим неравенство Юнга и неравенство Фридрикса, то получим

$$\left\| \frac{\partial^m v_n(\xi, \zeta)}{\partial \xi^m} \right\|^2 \leq M_6 \left(\|f_1\|_{L_2(Q)}^2 + \int_0^\zeta \left\| \frac{\partial^{2m} v_n(\xi, \zeta)}{\partial \xi^{2m}} \right\|^2 dt \right).$$

Отсюда и из неравенства Гронуолла вытекает оценка

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \left\| \frac{\partial^m v_n(\xi, t)}{\partial \xi^m} \right\| \leq M_7. \quad (17)$$

Рассмотрим задачу Коши:

$$P_n \frac{\partial w_n}{\partial t} + P_n A(t)w_n + P_n K(t)w_n = P_n \frac{\partial f_1(\xi, t)}{\partial t} - P_n A'(t)v_n - P_n K'(t)v_n, \quad (18)$$

$$w_n(\xi, 0) = 0. \quad (19)$$

Для $w_n(\xi, t)$ по аналогии с получением оценки (17) устанавливается неравенство

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \left\| \frac{\partial^m w_n(\xi, t)}{\partial \xi^m} \right\| \leq M_8. \quad (20)$$

Так как $f_1(\xi, 0) = 0$ и $v_n(\xi, 0) = 0$, то из уравнения (10) вытекает тождество $P_n \frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0) = 0$.

Тогда

$$0 = \left(P_n \frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0), A \frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0) \right) = \left(\frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0), A \frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0) \right) = \left\| \frac{\partial^{m+1} v_n}{\partial \xi^m \partial t}(\xi, 0) \right\|^2 \geq M_9 \left\| \frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0) \right\|^2.$$

Итак, $\frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0) = 0$ для всех ξ из $[0, 1]$.

Коэффициенты $b_j(\xi, t)$ и функция $f_1(\xi, t)$ непрерывно дифференцируемы по t , поэтому решение $v_n(\xi, t)$ задачи (10)–(11) удовлетворяет тождествам

$$P_n \frac{\partial^2 v_n}{\partial t^2} + P_n A(t) \frac{\partial v_n}{\partial t} + P_n K(t) \frac{\partial v_n}{\partial t} = P_n \left(\frac{\partial f_1}{\partial t} - A'(t)v_n - K'(t)v_n \right),$$

$$v_n(\xi, 0) = 0, \frac{\partial v_n}{\partial t}(\xi, 0) = 0.$$

Отсюда и из (18) следует

$$P_n \frac{\partial z_n}{\partial t} + P_n A(t)z_n + P_n K(t)z_n = 0,$$

где $z_n = w_n(\xi, t) - \frac{\partial v_n(\xi, t)}{\partial t}$. Из последнего тождества вытекает оценка $\left\| w_n(\xi, t) - \frac{\partial v_n(\xi, t)}{\partial t} \right\| \leq 0$.

Таким образом, $w_n(\xi, t) = \frac{\partial v_n(\xi, t)}{\partial t}$. Последнее равенство и оценка (20) приводят к соотношению

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \left\| \frac{\partial^{m+1} v_n(\xi, t)}{\partial \xi^m \partial t} \right\| \leq M_9. \tag{21}$$

Пусть $v(\xi, t)$ и $v_n(\xi, t)$ — решения задач (4)–(6) и (10)–(11). Тогда

$$\frac{\partial}{\partial t}(v - v_n) + A(t)(v - v_n) + K(t)(v - v_n) = (I - P_n) \left(f_1 - \frac{\partial v_n}{\partial t} - K(t)v_n \right). \tag{22}$$

Умножим (22) скалярно в $L_2(0, 1)$ на $(v - v_n)$ и проинтегрируем по t от 0 до ξ . Используя (12), имеем

$$\frac{1}{2} \|v - v_n\|^2 + \mu_1 \int_0^\xi \int_0^1 \left| \frac{\partial^m}{\partial \xi^m} (v - v_n) \right|^2 d\xi dt \leq \int_0^\xi \left((I - P_n) \left(f_1 - \frac{\partial v_n}{\partial t} - K(t)v_n \right), (v - v_n) \right) dt. \tag{23}$$

Из определения функций $\varphi_s(\xi)$ следует, что для любой функции $z(\xi)$ из $L_2(0, 1)$ верно неравенство $\left\| (I - P_n) \left(\frac{d^{2m}}{d\xi^{2m}} \right)^{-1} z(\xi) \right\| \leq M_{10} n^{-2m+1}$. Отсюда и из оценок (23) и (16) получаем

$$\frac{1}{2} \|v - v_n\|^2 + \mu_1 \int_0^\xi \int_0^1 \left| \frac{\partial^m}{\partial \xi^m} (v - v_n) \right|^2 d\xi dt \leq M_{11} n^{-m+\frac{1}{2}} \int_0^\xi \left(\|f_1\| + \left\| \frac{\partial v_n}{\partial t} \right\| + \left\| \frac{\partial^{2m} v_n}{\partial \xi^{2m}} \right\| \right) \left\| \frac{\partial^m (v - v_n)}{\partial \xi^m} \right\| dt.$$

Если применить к правой части последнего соотношения ε -неравенство, а также оценку (21) и равномерную ограниченность $\int \left| \frac{\partial^{2m} v_n(\xi, t)}{\partial \xi^{2m}} \right|^2 d\xi dt$, то получим (13).

Теорема доказана.

Используя связь между решениями $v(\xi, t)$ и $u(x, t)$ задач (4)–(6) и (1)–(3) при выполнении неравенства (7), а также связь между функциями $v_n(\xi, t)$ и $u_n(x, t)$, получаем

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \int_{\psi(t)}^{\varphi(t)} |u(x, t) - u_n(x, t)|^2 dx \leq M_{12} n^{-2m+1}.$$

2. Численный эксперимент

В данном параграфе мы приведем результаты численного эксперимента решения задачи (1)–(3) методом Петрова–Галёркина.

Пусть $m = 2$, $\varphi(t) = \frac{1}{9}t^2 + 3$, $\psi(t) = -\frac{1}{9}t^2 + 1$,

$$a_0(x, t) = a_2(x, t) = a_3(x, t) = 0, a_1(x, t) = (t+1)e^{-x}, f(x, t) = tx(x^3 - 1),$$

тогда задача (1)–(3) примет вид

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + (t+1)e^{-x} \frac{\partial u}{\partial x} &= tx(x^3 - 1), \\ u\left(-\frac{1}{9}t^2 + 1, t\right) &= u\left(\frac{1}{9}t^2 + 3, t\right) = \frac{\partial u}{\partial t}\left(-\frac{1}{9}t^2 + 1, t\right) = \frac{\partial u}{\partial t}\left(\frac{1}{9}t^2 + 3, t\right) = 0, \\ u(x, 0) &= 0, \psi(0) \leq x \leq \varphi(0), 0 \leq t \leq 1. \end{aligned}$$

В цилиндре $\bar{Q} = [0; 1] \times [0; T]$ рассмотрим задачу:

$$\frac{\partial v}{\partial t} + \left(\frac{2}{9}t^2 + 2\right) \frac{\partial^4 v}{\partial \xi^4} + (t+1)e^{-\left(\xi\left(\frac{2}{9}t^2 + 2\right) - \frac{1}{9}t^2 + 1\right)} \frac{\partial v}{\partial \xi} = f_1(\xi, t),$$

$$v(0, t) = v(1, t) = \frac{\partial v}{\partial \xi}(0, t) = \frac{\partial v}{\partial \xi}(1, t) = 0,$$

$$v(\xi, 0) = 0, 0 \leq \xi \leq 1, 0 \leq t \leq 1,$$

где $f_1(\xi, t) = t \left(\xi \left(\frac{2}{9}t^2 + 2 \right) - \frac{1}{9}t^2 + 1 \right) \left(\left(\xi \left(\frac{2}{9}t^2 + 2 \right) - \frac{1}{9}t^2 + 1 \right)^3 - 1 \right)$.

Приближённое решение данной задачи $v_n(\xi, t)$ будем искать в виде

$$v_n(\xi, t) = \sum_{k=1}^n \alpha_k(t) \beta_k(\xi),$$

где функции $\beta_k(\xi)$ являются решением следующей задачи:

$$\frac{d^4 \beta_k(\xi)}{d\xi^4} = \sin(k\pi\xi),$$

$$\beta_k(0) = \beta_k(1) = \frac{d\beta_k}{d\xi}(0) = \frac{d\beta_k}{d\xi}(1).$$

Решения $\beta_k(\xi)$ имеют следующий вид:

$$\beta_k(\xi) = \frac{\sin(k\pi\xi)}{(\pi k)^4} - \frac{(1+(-1)^k)\xi^3}{(\pi k)^3} + \frac{(2+(-1)^k)\xi^2}{(\pi k)^3} - \frac{\xi}{(\pi k)^3}.$$

Составим невязку и запишем требование ортогональности в виде

$$\int_0^1 \left(\frac{\partial v}{\partial t} + \left(\frac{2}{9}t^2 + 2 \right)^{-4} \frac{\partial^4 v}{\partial \xi^4} + (t+1)e^{-\left(\xi\left(\frac{2}{9}t^2+2\right)^{-\frac{1}{9}t^2+1}\right)} \frac{\partial v}{\partial \xi} - f_1(\xi, t) \right) \sin(m\pi\xi) d\xi = 0,$$

$$m = 1, \dots, n.$$

Коэффициенты $\alpha_k(t)$ находятся как решения задачи Коши для системы дифференциальных уравнений:

$$\sum_{k=0}^n \frac{d\alpha_k(t)}{dt} \int_0^1 \beta_k(\xi) \sin(m\pi\xi) d\xi + \sum_{k=0}^n \left(\frac{2}{9}t^2 + 2 \right)^{-4} \alpha_k(t) \int_0^1 \frac{d^4 \beta_k(\xi)}{d\xi^4} \sin(m\pi\xi) d\xi +$$

$$+ \sum_{k=0}^n (t+1) \alpha_k(t) \int_0^1 e^{-\left(\xi\left(\frac{2}{9}t^2+2\right)^{-\frac{1}{9}t^2+1}\right)} \frac{d\beta_k(\xi)}{d\xi} \sin(m\pi\xi) d\xi - \int_0^1 f_1(\xi, t) \sin(m\pi\xi) d\xi = 0,$$

$$\alpha_k(0) = 0,$$

$$m = 1, \dots, n.$$

Для нахождения приближённого решения данной задачи применим метод Рунге–Кутты. Вычислим значения $\alpha_k(t)$ в узлах сетки. Тогда приближенное решение исходной задачи в узлах сетки имеет вид

$$u_n(x, t_s) = \sum_{k=1}^n \alpha_k(t_s) \beta_k \left(\frac{x - \psi(t_s)}{\varphi(t_s) - \psi(t_s)} \right).$$

На рисунке 1 представлен график приближенного решения.

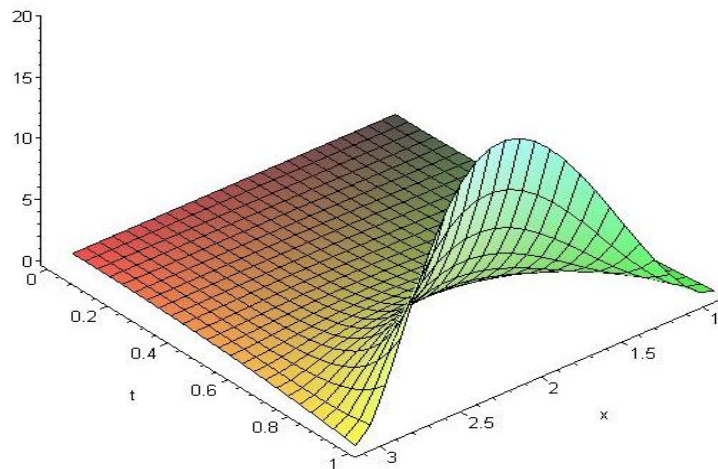


Рис. 1

Список литературы

- Вайникко Г. М.* О быстроте сходимости метода моментов для обыкновенных дифференциальных уравнений // Сибирский математический журнал. — 1968. — Т. 9, № 1. — С. 21–28.
- Глушко В. П., Крейн С. Г.* Неравенства для норм производных в пространствах с весом // Сибирский математический журнал. — 1960. — Т. 1, № 3. — С. 343–382.
- Дауговет И. К.* О методе моментов для обыкновенных дифференциальных уравнений // Сибирский математический журнал. — 1965. — Т. 6, № 1. — С. 70–75.
- Зарубин А. Г.* О методе моментов для одного класса нелинейных уравнений // Сибирский математический журнал. — 1978. — Т. 19, № 3. — С. 575–586.
- Зарубин А. Г.* Исследование проекционной процедуры Галёркина–Петрова методом дробных степеней // Доклады АН СССР. — 1987. — Т. 297, № 4. — С. 780–784.
- Ладыженская О. А., Солонников В. А., Уралыцева Н. Н.* Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. — М.: Наука, 1967.
- Петров Г. И.* Применение метода Галёркина–Петрова к задаче об устойчивости течения вязкой жидкости // Прикладная математика и механика. — 1940. — Т. 4. — С. 1–13.