

Ю. А. КОНЯЕВ

МЕТОД РАСЩЕПЛЕНИЯ В ТЕОРИИ РЕГУЛЯРНЫХ И СИНГУЛЯРНЫХ ВОЗМУЩЕНИЙ

Предлагается нетрадиционный спектральный метод решения (который можно также назвать методом расщепления) некоторых классов задач теории регулярных и сингулярных возмущений и в отличие от известного [1]–[10] более удобный для численной реализации. С его помощью получены новые алгоритмы решения задачи о регулярном возмущении конечномерных операторов простой и произвольной жордановой структуры, некоторых задач теории ветвления [11] (не требующие построения диаграмм Ньютона [4], [5]) сингулярно возмущенных начальных и краевых задач [12], [13] при наличии экспоненциальных и степенных пограничных слоев, а также некоторых спектральных задач для линейных дифференциальных операторов произвольного порядка (напр., для операторов Штурма–Лиувилля и Дирака [10], имеющих приложение в квантовой механике).

1. Решение некоторых задач теории регулярных возмущений и теории ветвления

Рассмотрим алгоритм решения классической задачи теории возмущений в R^n

$$A(\varepsilon)S_j(\varepsilon) = \lambda_j(\varepsilon)S_j(\varepsilon) \quad \left(A(\varepsilon) = \sum_{|k| \geq 0} A_k \varepsilon^k, \quad |\varepsilon| < \varepsilon^0 \right), \quad (*)$$

который в отличие от известного [1]–[3] позволяет находить (без построения диаграмм Ньютона) сразу все собственные значения $\lambda_j(\varepsilon)$ и собственные векторы $S_j(\varepsilon)$ с заданной и равномерной по ε точностью (включая случай многомерного возмущения $\varepsilon \in R^m$).

Для удобства дальнейшего изложения для произвольной квадратной матрицы A введем следующие обозначения: $A = \{a_{jk}\}_1^n = \{A_{jk}\}_1^p$, $\bar{A} = \text{diag}\{a_{11}, \dots, a_{nn}\}$, $\overline{\bar{A}} = A - \bar{A}$, $\hat{A} = \text{diag}\{A_{11}, \dots, A_{pp}\}$, $\hat{\hat{A}} = A - \hat{A}$ ($2 \leq p < n$). При наличии у матрицы A_0 простого спектра $\{\lambda_{0j}\}_1^n$ соотношение (*) эквивалентно матричному уравнению $A(\varepsilon)S(\varepsilon) = S(\varepsilon)\Lambda(\varepsilon)$, где $\Lambda(\varepsilon) = \text{diag}\{\lambda_1(\varepsilon), \dots, \lambda_n(\varepsilon)\}$, а матрица $S(\varepsilon) = \{S_1(\varepsilon), \dots, S_n(\varepsilon)\}$ состоит из собственных векторов матрицы $A(\varepsilon)$. Замена $S(\varepsilon) = S_0 H(\varepsilon)$, где $S_0^{-1} A_0 S_0 = \Lambda(0) = \Lambda_0$, позволяет перейти к уравнению

$$B(\varepsilon)H(\varepsilon) = H(\varepsilon)\Lambda(\varepsilon) \quad \left(B(\varepsilon) = S_0^{-1} A(\varepsilon) S_0 = \Lambda_0 + \sum_{|k| \geq 1} B_k \varepsilon^k \right), \quad (**)$$

решение которого может быть представлено [11] в виде сходящихся степенных рядов $H(\varepsilon) = E + \sum_{|k| \geq 1} \overline{\bar{H}}_k \varepsilon^k$, $\Lambda(\varepsilon) = \sum_{|k| \geq 0} \Lambda_k \varepsilon^k$. Действительно, приравнивая коэффициенты в (**) при одинаковых степенях ε , получим набор матричных уравнений

$$\begin{aligned} \Lambda_0 \overline{\bar{H}}_k - \overline{\bar{H}}_k \Lambda_0 &= \Lambda_k - P_k \quad (|k| \geq 1, \quad P_k = A_k, \quad |k| = 1), \\ P_k &= B_k + \sum_{|j| \geq 1} (B_j \overline{\bar{H}}_{k-j} - \overline{\bar{H}}_{k-j} \Lambda_j) = \{p_{jmk}\} \quad (|k| \geq 2), \end{aligned}$$

откуда последовательно и однозначно все диагональные Λ_k и “бездиагональные” \overline{H}_k ($|k| \geq 1$) матрицы и соответствующие степенные ряды

$$\Lambda_k = \overline{P}_k, \quad \overline{H}_k = \{h_{jmk}\}; \quad h_{jmk} = P_{jmk}(\lambda_{0j} - \lambda_{0m})^{-1}.$$

Обоснование приводится в [11].

Если матрица A_0 имеет полупростую структуру, т. е. существует невырожденная матрица S_0 такая, что

$$S_0^{-1}A_0S_0 = \Lambda_0 = \text{diag}\{\Lambda_{01}, \dots, \Lambda_{0p}\}; \quad \Lambda_{0j} = \lambda_{0j}E \\ (\lambda_{0j} \neq \lambda_{0k}, \quad j \neq k, \quad k = \overline{1, p}, \quad 2 \leq p \leq n-1),$$

то вводится матрица

$$Q(\varepsilon) = S_0^{-1}A(\varepsilon)S_0 = \Lambda_0 + \sum_1^{\infty} Q_k \varepsilon^k.$$

Аналогично предыдущему с помощью невырожденного при достаточно малых $|\varepsilon|$ преобразования $H(\varepsilon) = E + \sum_1^{\infty} \hat{H}_k \varepsilon^k$ матрица $Q(\varepsilon)$ может быть приведена к блочно-диагональному виду

$$B(\varepsilon) = H^{-1}(\varepsilon)Q(\varepsilon)H(\varepsilon) = \text{diag}\{F_1(\varepsilon), \dots, F_p(\varepsilon)\} = \Lambda_0 + \sum_1^{\infty} \hat{B}_k \varepsilon^k.$$

Далее, каждая из матриц $F_j(\varepsilon) = \lambda_{0j}E + \sum_1^{\infty} F_{jk} \varepsilon^k$ ($\varepsilon \in R_t^1$) приводится к диагональному виду, если матрица F_{j1} имеет простой (некратный) спектр. Если же матрица F_{1j} имеет полупростой спектр, тогда необходимо произвести дальнейшее блочное расщепление матрицы $F_j(\varepsilon)$. Случай, когда матрица F_{1j} имеет произвольную жорданову структуру, может быть исследован по следующей схеме.

Пусть матрица A_0 имеет жорданову структуру вида

$$S_0^{-1}A_0S_0 = J_0 = \text{diag}\{J_{01}, \dots, J_{0p}\},$$

где $J_{0j} = \lambda_{0j}E + M_j$ ($1 \leq p \leq n-1$), M_j — известные нильпотентные матрицы ($j = \overline{1, p}$). Тогда, как и выше, можно перейти от матрицы $A(\varepsilon)$ к более простой матрице

$$Q(\varepsilon) = S_0^{-1}A(\varepsilon)S_0 = J_0 + \sum_1^{\infty} Q_k \varepsilon^k \quad (\varepsilon \in R_*^1).$$

С помощью так называемого “срезающего преобразования”, определяемого матрицей

$$U(\varepsilon) = \text{diag}\{U_1(\varepsilon_1), \dots, U_p(\varepsilon_p)\} \quad (\varepsilon_k^{m_k} = \varepsilon),$$

где

$$U_k(\varepsilon_k) = \text{diag}\{1, \varepsilon_k, \varepsilon_k^2, \dots, \varepsilon_k^{m_k-1}\}, \quad m_k = \dim J_{0k} \quad (0 < \varepsilon_k < \delta_1, \quad k = \overline{1, p}),$$

матрица $Q(\varepsilon)$ приводится к виду

$$B(\varepsilon) = U^{-1}(\varepsilon)Q(\varepsilon)U(\varepsilon) = \Lambda_0 + \sum_1^{\infty} B_k \nu^k \quad (\nu = \text{НОД}_k(\varepsilon_k)), \\ \Lambda_0 = \text{diag}\{\Lambda_{01}, \dots, \Lambda_{0p}\}, \quad \Lambda_{0k} = \lambda_{0k}E \quad (k = \overline{1, p}),$$

когда применим описанный выше алгоритм.

Рассмотрим два характерных примера.

1. Спектр аналитически возмущенной матрицы жордановой структуры

$$A(\varepsilon) = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ -\varepsilon^3 & 3\varepsilon & 0 \end{pmatrix} = A_0 + \varepsilon A_1 + \varepsilon^3 A_3 \quad (1)$$

достаточно просто вычисляется с помощью описанного выше алгоритма

$$\lambda_1 = \frac{\varepsilon^2}{3} + \overline{O}(\varepsilon^{7/2}), \quad \lambda_{2,3} = \pm\sqrt{3\varepsilon} - \frac{\varepsilon^2}{6} \mp \frac{\varepsilon^{7/2}}{24\sqrt{3}} + \overline{O}(\varepsilon^{7/2}).$$

2. Аналогичным образом определяется спектр возмущенной матрицы

$$A(\varepsilon) = \begin{pmatrix} 0 & \varepsilon & 0 \\ 0 & 0 & \varepsilon \\ \varepsilon - \varepsilon^2 & \varepsilon^2 - \varepsilon - 1 & 1 + \varepsilon^2 - \varepsilon^3 \end{pmatrix} = \sum_0^3 A_k \varepsilon^k, \quad (2)$$

$$\lambda_1 = \varepsilon^2 + \overline{O}(\varepsilon^2), \quad \lambda_2 = \varepsilon + \varepsilon^2 + \overline{O}(\varepsilon^2), \quad \lambda_3 = 1 - \varepsilon - \varepsilon^2 + \overline{O}(\varepsilon^2).$$

Новый метод оказался весьма эффективным при решении некоторых задач теории ветвления, в частности, при нахождении корней нелинейного уравнения

$$f(x, \varepsilon) = \sum_0^n f_k(\varepsilon)x^k = 0 \quad (\varepsilon, x \in R^1, f_n = 1), \quad (3)$$

причем без использования традиционного метода диаграмм Ньютона [4], [5], что заметно облегчает ее численное решение. Действительно, уравнение (3) после замены $x = \lambda$ может быть сведено к системе

$$\lambda = \lambda y_0 = y_1, \quad \lambda^2 = \lambda y_1 = y_2, \dots, \quad \lambda^n = \lambda y_{n-1} = - \sum_0^{n-1} f_k(\varepsilon)y_k,$$

$$A(\varepsilon)y = \lambda y \quad (y_0 = 1, \quad y = (y_0, y_1, \dots, y_{n-1})^\top),$$

где спектр матрицы $A(\varepsilon)$ совпадает с корнями уравнения (3).

Так, например,

1. решение уравнения $\lambda^3 - 3\varepsilon\lambda + \varepsilon^3 = 0$ с помощью нового алгоритма сводится к нахождению спектра матрицы (1);

2. корни уравнения $\varepsilon\lambda^3 - (1 + \varepsilon^2 - \varepsilon^3)\lambda^2 + (1 + \varepsilon - \varepsilon^2)\lambda + \varepsilon^2 - \varepsilon = 0$ получаются как собственные значения $\varepsilon\lambda y = A(\varepsilon)y$ матрицы (2) (ср. [6], с. 435).

Отметим также, что предложенный алгоритм приспособлен и для решения нелинейных спектральных задач [14] вида $Au + \varepsilon B(u) = \lambda u$ ($u \in R^n$), где A — линейный оператор, $B(u)$ — достаточно гладкий нелинейный оператор.

2. Асимптотический анализ некоторых классов сингулярно возмущенных и спектральных задач

Рассмотрим в R^n сингулярно возмущенную многоточечную краевую задачу

$$\varepsilon \frac{dy}{dx} = A(x, \varepsilon)y + f(x), \quad \sum_1^n F_k y(x_k, \varepsilon) = \alpha \quad (a = x_1 < \dots < x_n = b), \quad (4)$$

где $A(x, \varepsilon) = \sum_0^\infty A_k(x)\varepsilon^k$ ($|\varepsilon| < \varepsilon^0 < 1$, $A_k(x), f(x) \in C^\infty[a, b]$). Сингулярность задачи (4) означает, что ее решение не может быть в общем случае представлено в виде регулярного по ε ряда, т. к. решение предельной ($\varepsilon = 0$) задачи не удовлетворяет, вообще говоря, крайевым условиям. В отличие от известного [6], [7] новый алгоритм [11]–[13] позволяет находить асимптотическое

разложение решения (без использования аппарата функций Грина) и структуру пограничного слоя для задач указанного класса в замкнутой аналитической форме.

Следует отметить, что в отличие от регулярного случая задача (4) имеет ограниченное (при $\varepsilon \rightarrow +0$) решение только при определенной зависимости действительных частей спектра матрицы $A_0(x)$ от расположения точек x_k , в которых заданы краевые условия.

Теорема 1. *Если спектр $\{\lambda_{0j}(x)\}_1^n$ матрицы $A_0(x)$ удовлетворяет условиям*

$$\begin{aligned} \lambda_{0j}(x) &\neq \lambda_{0k}(x), \quad \lambda_{0j}(x) \neq 0 \quad (j \neq k, \quad j, k = \overline{1, n}, \quad x \in [a, b]), \\ \operatorname{Re} \lambda_{0k}(x) &\leq 0, \quad x \in [x_k, b]; \quad \operatorname{Re} \lambda_{0k}(x) \geq 0, \quad x \in [a, x_k] \quad (k = \overline{2, n-1}), \\ \operatorname{Re} \lambda_{01}(x) &\leq 0, \quad \operatorname{Re} \lambda_{0n}(x) \geq 0, \quad x \in [a, b], \\ \operatorname{Re} \int_{x_k}^x \lambda_{0k}(t) dt &< 0, \quad x \in [a, b] \setminus x_k \quad (k = \overline{1, n}), \end{aligned}$$

и при этом $\det T \neq 0$, где постоянная матрица $T = (T_{11}, \dots, T_{nn})$ определяется столбцами матрицы $T_j = F_j S_0(x_j) = (T_{1j}, \dots, T_{nj})$ ($j = \overline{1, n}$) ($S_0^{-1}(x)A_0(x)S_0(x) = \Lambda_0(x) = \operatorname{diag}\{\lambda_{01}(x), \dots, \lambda_{0n}(x)\}$), то при достаточно малых $\varepsilon > 0$ существует единственное и ограниченное при $\varepsilon \rightarrow +0$ решение $y(x, \varepsilon)$ задачи (4), представимое в виде

$$y(x, \varepsilon) = S_0(x) \left(E + \sum_1^N \overline{\overline{H}}_k(x) \varepsilon^k \right) \Phi_{(N)}(x, \varepsilon) C + \sum_0^N v_k(x) \varepsilon^k + O(\varepsilon^{N+1}),$$

где

$$\begin{aligned} \Phi_{(N)}(x, \varepsilon) &= \operatorname{diag}\{e^{\alpha_1(x, \varepsilon)}, \dots, e^{\alpha_n(x, \varepsilon)}\}, \\ \alpha_j(x, \varepsilon) &= \varepsilon^{-1} \int_{x_j}^x \sum_0^N \lambda_{kj}(t) \varepsilon^k dt \quad (j = \overline{1, n}), \\ \Lambda_{(N)}(x, \varepsilon) &= \sum_0^N \Lambda_k(x) \varepsilon^k, \quad \Lambda_k(x) = \operatorname{diag}\{\lambda_{k1}(x), \dots, \lambda_{kn}(x)\}, \end{aligned}$$

матрицы $\overline{\overline{H}}_k(x)$, $\Lambda_k(x)$ и $v_k(x)$ однозначно определяются в ходе доказательства [12].

Дискретный аналог предложенного метода позволяет (в отличие от известного [10]) достаточно просто проводить асимптотический анализ большого класса спектральных задач для линейных дифференциальных операторов (в том числе и при задании многоточечных краевых условий), например, для оператора Штурма–Лиувилля

$$-y'' + q(x)y = \lambda y, \quad y(0) = y(\pi) = 0 \quad (5)$$

или для оператора Дирака

$$\begin{aligned} \dot{y} - p(t)x &= \lambda x, \quad \dot{x} + r(t)y = -\lambda y, \\ x(0) \sin \alpha + y(0) \cos \alpha &= 0, \quad x(\pi) \sin \beta + y(\pi) \cos \beta = 0 \end{aligned} \quad (6)$$

(имеющих приложение в квантовой механике) путем сведения указанных задач к сингулярно возмущенным однородным краевым задачам вида (4), имеющим нетривиальное решение лишь при дискретных значениях малого параметра ε . Действительно, обозначив $\lambda = \varepsilon^{-2}$, запишем задачу (5) в векторной форме

$$\varepsilon \frac{dz}{dx} = (A_0 + \varepsilon^2 A_2(x))z, \quad F_1 z(0, \varepsilon) + F_2 z(\pi, \varepsilon) = 0,$$

где $z = (y, \varepsilon \dot{y})^\top$,

$$A_0 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \quad A_2(x) = q(x) \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad F_1 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad F_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix},$$

решение которой изложенным методом имеет вид

$$z = S_0 \left(E + \sum_1^{\infty} \overline{\overline{H}}_k(x) \varepsilon^k \right) \exp \left(\varepsilon^{-1} \int_0^x \Lambda(t, \varepsilon) dt \right) C \equiv Z(x, \varepsilon) C \quad (C \neq 0),$$

где матрицы $\Lambda_k(x)$ и $\overline{\overline{H}}_k(x)$ определяются по описанной выше схеме

$$\overline{\overline{H}}_k(x) = -\frac{1}{2} \Lambda_0^{-1} \overline{\overline{P}}_k(x), \quad P_1 = 0, \quad P_2 = \frac{i}{2} q(x) \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ -1 & -1 \end{pmatrix}, \quad P_3 = -\frac{d\overline{\overline{H}}_2}{dx},$$

$$P_k = B_2 \overline{\overline{H}}_{k-2} - \frac{d\overline{\overline{H}}_{k-1}}{dx} - \sum_{j=1}^{k-1} \overline{\overline{H}}_j \Lambda_{k-j} \quad (k \geq 4),$$

$$\Lambda_0 = \begin{pmatrix} -i & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix}, \quad \Lambda_k = \overline{\overline{P}}_k(x), \quad \Lambda_1 = \Lambda_3 = 0, \quad \Lambda_2 = \frac{i}{2} q(x) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix},$$

$$\overline{\overline{H}}_1 = 0, \quad \overline{\overline{H}}_2 = \frac{q(x)}{4} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad S_0 = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ -i & i \end{pmatrix},$$

при этом

$$F(\varepsilon) = F_1 Z(0, \varepsilon) + F_2 Z(\pi, \varepsilon) = \frac{1}{4} \begin{pmatrix} 4 - \varepsilon^2 q(0) & 4 - \varepsilon^2 q(0) \\ e^{-i\delta} (4 - \varepsilon^2 q(\pi)) & e^{i\delta} (4 - \varepsilon^2 q(\pi)) \end{pmatrix} + \overline{\overline{O}}(\varepsilon^2),$$

где $\delta = \frac{\pi}{\varepsilon} - \frac{\varepsilon}{2} \int_0^{\pi} q(t) dt$. Уравнение $\det F(\varepsilon) = 0$ ($\pi - \varepsilon \pi n - \varepsilon^2 a + \overline{\overline{O}}(\varepsilon^2) = 0$) позволяет найти дискретные значения малого параметра

$$\varepsilon(n) = \frac{1}{n} - \frac{a}{\pi n^3} + \overline{\overline{O}}\left(\frac{1}{n^3}\right) \quad \left(a = \frac{1}{2} \int_0^{\pi} q(t) dt \right)$$

(при которых существуют нетривиальные решения задачи (4)) и соответствующие собственные значения и собственные функции

$$\lambda(n) = n^2 (1 + 2a\pi^{-1}n^{-2} + \overline{\overline{O}}(n^{-2})), \quad \varphi(\lambda, x) = \left(1 + \frac{q(x)}{4\lambda} + \overline{\overline{O}}\left(\frac{1}{\lambda}\right) \right) \sin \left(\sqrt{\lambda} x - \frac{1}{2\sqrt{\lambda}} \int_0^x q(t) dt \right).$$

Аналогичным образом задача (6) после замены $\lambda = \varepsilon^{-1}$ может быть записана в векторной форме

$$\varepsilon \frac{dz}{dt} = (A_0 + \varepsilon A_1(t))z, \quad F_1 z(0, \varepsilon) + F_2 z(\pi, \varepsilon) = 0,$$

где

$$z = \begin{pmatrix} y \\ x \end{pmatrix}, \quad A_0 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \quad A_1(t) = \begin{pmatrix} 0 & p(t) \\ -r(t) & 0 \end{pmatrix}, \\ F_1 = \begin{pmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad F_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ \cos \beta & \sin \beta \end{pmatrix},$$

и дискретные значения малого параметра $\varepsilon = \varepsilon(n)$ определяются далее по уже известной схеме.

С помощью предложенного метода были изучены сингулярно возмущенные начальные и краевые задачи при наличии степенного погранслоя. В частности, имеет место

Теорема 2. Точное решение задачи Коши

$$(x + \varepsilon) \frac{dy}{dx} = A(x)y, \quad y(0, \varepsilon) = \alpha \quad (x \in [0, 1], \quad y \in R^n),$$

где ряд $A(x) = \sum_0^{\infty} A_k x^k$ сходится при $|x| < 1 + 2\delta$ ($\delta > 0$) и спектр $\{\lambda_{0j}(0)\}_1^n$ матрицы $A(0)$ удовлетворяет неравенствам

$$\lambda_{0j}(0) - \lambda_{0k}(0) \neq 0, 1, 2, \dots; \quad \operatorname{Re} \lambda_{0j}(0) \leq 0 \quad (j \neq k; \quad j, k = \overline{1, n}),$$

может быть при достаточно малых $\varepsilon > 0$ представлено в виде

$$y = S(\varepsilon)P(x + \varepsilon, \varepsilon) \left(1 + \frac{x}{\varepsilon}\right)^{\Lambda_0(\varepsilon)} P^{-1}(\varepsilon, \varepsilon) S^{-1}(\varepsilon) \alpha,$$

где

$$P(x + \varepsilon, \varepsilon) = \sum_0^{\infty} P_k(\varepsilon)(x + \varepsilon)^k, \quad |x + \varepsilon| < 1 + \delta, \quad |\varepsilon| < \delta,$$
$$\left(1 + \frac{x}{\varepsilon}\right)^{\Lambda_0(\varepsilon)} = \text{diag} \left\{ \left(1 + \frac{x}{\varepsilon}\right)^{\lambda_{01}(\varepsilon)}, \dots, \left(1 + \frac{x}{\varepsilon}\right)^{\lambda_{0n}(\varepsilon)} \right\}, \quad \Lambda_0(\varepsilon) = \text{diag} \{ \lambda_{01}(\varepsilon), \dots, \lambda_{0n}(\varepsilon) \},$$

а матрицы $P(x + \varepsilon, \varepsilon)$, $S(\varepsilon)$, $\Lambda_0(\varepsilon)$ и $P(\varepsilon, \varepsilon)$, однозначно определяемые в ходе доказательства, аналитичны при $|x + \varepsilon| < 1 + \delta$ и $|\varepsilon| < \delta$ соответственно.

Литература

1. Като Т. *Теория возмущений линейных операторов*. – М.: Мир, 1972. – 740 с.
2. Воеводин В.В. *Вычислительные основы линейной алгебры*. – М.: Наука, 1977. – 303 с.
3. Ланкастер П. *Теория матриц*. – М.: Наука, 1978. – 280 с.
4. Вайнберг М.М., Треногин В.А. *Теория ветвления решений нелинейных уравнений*. – М.: Наука, 1969. – 527 с.
5. Треногин В.А. *Функциональный анализ*. – М.: Наука, 1980. – 496 с.
6. Васильева А.Б., Бутузов В.Ф. *Асимптотические методы в теории сингулярных возмущений*. – М.: Высш. школа, 1990. – 208 с.
7. Ломов С.А. *Введение в общую теорию сингулярных возмущений*. – М.: Наука, 1981. – 398 с.
8. Вазов В. *Асимптотические разложения решений обыкновенных дифференциальных уравнений*. – М.: Мир, 1968. – 464 с.
9. Федорюк М.В. *Асимптотические методы для линейных обыкновенных дифференциальных уравнений*. – М.: Наука, 1983. – 352 с.
10. Левитан Б.М., Саргсян И.С. *Операторы Штурма–Лиувилля и Дирака*. – М.: Наука, 1988. – 432 с.
11. Коняев Ю.А. *Об одном методе исследования некоторых задач теории возмущений* // Матем. сб. – 1993. – № 12. – С. 133–144.
12. Коняев Ю.А. *Конструктивные методы исследования многоточечных краевых задач* // Изв. вузов. Математика. – 1992. – № 2. – С. 57–61.
13. Коняев Ю.А. *Сингулярно возмущенные задачи с двойной особенностью* // Матем. заметки. – 1997. – Т. 62. – № 4. – С. 494–501.
14. Коняев К.Ю. *Об одной нелинейной спектральной задаче* // Тез. докл. вторых матем. чтений МГСУ. – 1994. – С. 41.

Московский энергетический
институт

Поступили
первый вариант 24.02.1997
окончательный вариант 27.04.1998