

О ГОЛОМОРФНОЙ РЕГУЛЯРИЗАЦИИ СИЛЬНО НЕЛИНЕЙНЫХ СИНГУЛЯРНО ВОЗМУЩЕННЫХ ЗАДАЧ

В.И. КАЧАЛОВ

Аннотация. Метод голоморфной регуляризации, являющийся логическим продолжением метода С.А. Ломова, позволяет строить решения нелинейных сингулярно возмущенных начальных задач в виде сходящихся в обычном смысле рядов по степеням малого параметра. Сам метод основан на обобщении теоремы Пуанкаре о разложении: в регулярном случае решения голоморфным образом зависят от малого параметра, в сингулярном — такую зависимость наследуют первые интегралы. Возникшая в рамках метода регуляризации, С.А. Ломова концепция псевдоаналитического (псевдоголоморфного) решения сингулярно возмущенных задач, положила начало становлению аналитической теории сингулярных возмущений. Эта теория призвана уравнивать в правах регулярную и сингулярную теории. В первом случае, при достаточно общих предположениях, получающиеся при решении задач ряды по степеням малого параметра, сходятся в обычном смысле, а во втором — в основном асимптотически. Яркий пример голоморфной зависимости решения дифференциального уравнения от параметра дает теорема Пуанкаре о разложении.

В представленной работе метод голоморфной регуляризации будет применен к построению псевдоголоморфных решений сингулярно возмущенного уравнения первого порядка и тихоновской системы второго порядка.

Ключевые слова: голоморфная регуляризация, коммутационное соотношение, псевдоголоморфное решение, тихоновская система, предельный переход.

Mathematics Subject Classification: 34K26

1. ВВЕДЕНИЕ

Метод регуляризации С. А. Ломова [2, 3] позволяет строить решения сингулярно возмущенных задач в виде рядов по степеням малого параметра, сходящихся не только асимптотически, но и в обычном смысле. Такие решения называются псевдоаналитическими (псевдоголоморфными) и, тем самым, теорема Пуанкаре о разложении по параметру получает дальнейшее развитие и теории дифференциальных уравнений.

2. ГОЛОМОРФНЫЕ ПО ПАРАМЕТРУ ПЕРВЫЕ ИНТЕГРАЛЫ СИНГУЛЯРНО ВОЗМУЩЕННЫХ УРАВНЕНИЙ

Рассмотрим задачу Коши

$$\begin{aligned} \varepsilon \frac{dw}{dz} &= f(z, w), \\ w(z_0, \varepsilon) &= w_0 \end{aligned} \tag{1}$$

в некоторой области Ω_0 комплексных переменных z и w , содержащей начальную точку $P_0(z_0, w_0)$. В регулярном случае, т.е. когда малый комплексный параметр ε голоморфным

V.I. KACHALOV, ON THE HOLOMORPHIC REGULARIZATION OF STRONGLY NONLINEAR SINGULARLY PERTURBED PROBLEMS.

© Качалов В.И. 2018.

Поступила 29 мая 2017 г.

образом входит в правую часть уравнения, в соответствии с теоремой Пуанкаре такое уравнение имеет голоморфное в точке $\varepsilon = 0$ решение, удовлетворяющее заданному начальному условию. Ясно, что для уравнения (1) такого не может быть, при скольнибудь сложной правой части, поскольку при $\varepsilon = 0$ оно перестает быть дифференциальным. Тем не менее, как показывает следующая теорема, существует характеристика, наследующая голоморфное (даже целое) вхождение малого параметра в левую часть уравнения (1).

Введем некоторые обозначения. Пусть \mathcal{A}_{z_0} — алгебра функций одной комплексной переменной z , голоморфных в точке z_0 , а $\mathcal{A}_{z_0 w_0}$ — алгебра функций двух комплексных переменных, голоморфных в точке $P_0(z_0, w_0)$.

Теорема 1. Пусть функция $f(z, w)$ голоморфна в Ω_0 и отлична там от нуля. Тогда отображения, задаваемые формулой

$$\begin{aligned} H_f^\varepsilon[\varphi(z)] \equiv & \varphi(z) - \varepsilon \int_{w_0}^w \frac{\varphi'(z)dw_1}{f(z, w_1)} + \varepsilon^2 \int_{w_0}^w \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_1} \frac{\varphi'(z)dw_2}{f(z, w_2)} \right) \frac{dw_1}{f(z, w_1)} - \\ & - \varepsilon^3 \int_{w_0}^w \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_1} \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_2} \frac{\varphi'(z)dw_3}{f(z, w_3)} \right) \frac{dw_2}{f(z, w_2)} \right) \frac{dw_1}{f(z, w_1)} + \dots, \end{aligned} \quad (2)$$

составляют голоморфное в точке $\varepsilon = 0$ семейство $\{H_f^\varepsilon\}$ непрерывных гомоморфизмов алгебры \mathcal{A}_{z_0} в алгебру $\mathcal{A}_{z_0 w_0}$, удовлетворяющих коммутационному соотношению

$$H_f^\varepsilon[\varphi(z)] = \varphi(H_f^\varepsilon[z]), \quad \varphi(z) \in \mathcal{A}_{z_0}. \quad (3)$$

Образ этого семейства состоит из первых интегралов $U_\varphi(z, w, \varepsilon) = H_f^\varepsilon[\varphi(z)]$ уравнения (1), голоморфных по малому параметру ε .

Доказательство теоремы 1 основано на использовании интегральной формулы Коши для функций нескольких комплексных переменных и общих свойствах интегралов дифференциальных уравнений [5].

3. ПСЕВДОГОЛОМОРФНЫЕ РЕШЕНИЯ СИНГУЛЯРНО ВОЗМУЩЕННЫХ ЗАДАЧ

Определение 1. Решение $w(z, \varepsilon)$ задачи Коши (1) называется псевдоголоморфным в точке $\varepsilon = 0$, если существует функция $W(z, \eta, \varepsilon)$, голоморфная в точке $Q(z_0, 0, 0)$ пространства комплексных переменных (z, η, ε) такая, что для любого ε из некоторой окрестности значения $\varepsilon = 0$ найдется такая окрестность ω_z^ε точки z_0 , что выполняется равенство

$$w(z, \varepsilon) = W\left(z, \frac{\varphi(z)}{\varepsilon}, \varepsilon\right), \quad (4)$$

в котором $\varphi(z)$ — некоторая функция из \mathcal{A}_{z_0} , удовлетворяющая условию $\varphi(z_0) = 0$.

Если же ряд

$$\sum_{n=0}^{\infty} W_n(z, \eta) \varepsilon^n, \quad (5)$$

представляющий функцию $W(z, \eta, \varepsilon)$ сходится равномерно по z на некотором компакте T_{z_0} , содержащем точку z_0 , при каждом η из неограниченного связного множества G комплексной плоскости переменной η , в некоторой окрестности точки $\varepsilon = 0$ (зависящей от η), то решение $w(z, \varepsilon)$ называется псевдоголоморфным в глобальном смысле.

Мы остановимся на более важной, на наш взгляд, глобальной псевдоголоморфности.

Теорема 2. Если уравнение

$$\varphi'(z) \int_{w_0}^w \frac{dw_1}{f(z, w_1)} = \eta \quad (6)$$

разрешимо относительно w , при каждом η из неограниченной односвязной области $G \subset \mathbf{C}_\eta$, и его решение $w = W_0(z, \eta)$ ограничено на множестве $T_{z_0} \times G$, где $T_{z_0} \subset \mathbf{C}_z$ — некоторый компакт, содержащий точку z_0 , то решение $w(z, \varepsilon)$ начальной задачи (1) является псевдоголоморфным в глобальном смысле.

Доказательство. Пусть \mathcal{K} — компакт, содержащий точку $\eta = 0$ и являющийся замыканием некоторой односвязной подобласти области G . По теореме о неявной функции и в соответствии с условием теоремы, для каждой точки $\eta \in \mathcal{K}$ существует окрестность σ_η , в которой уравнение

$$V(z, w, \varepsilon) = \eta, \quad (7)$$

где

$$\begin{aligned} cV(z, w, \varepsilon) = & \varphi'(z) \int_{w_0}^w \frac{dw_1}{f(z, w_1)} - \varepsilon \int_{w_0}^w \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_1} \frac{\varphi'(z) dw_2}{f(z, w_2)} \right) \frac{dw_1}{f(z, w_1)} + \\ & + \varepsilon^2 \int_{w_0}^w \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_1} \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_2} \frac{\varphi'(z) dw_3}{f(z, w_3)} \right) \frac{dw_2}{f(z, w_2)} \right) \frac{dw_1}{f(z, w_1)} - \dots, \end{aligned}$$

имеет голоморфное по ε решение $W(z, \eta, \varepsilon)$ равномерно по $z \in T_{z_0}$. Выберем из покрытия $\{\sigma_\eta\}$ компакта \mathcal{K} конечное подпокрытие $\{\sigma_\eta\}_1^N$. Тогда функция $W(z, \eta, \varepsilon)$ будет голоморфной, равномерно по $z \in T_{z_0}$, при каждом $\eta \in \mathcal{K}$ в окрестности $|\varepsilon| < \varepsilon_0$, где $\varepsilon_0 > 0$ — наименьшее из соответствующих конечному подпокрытию.

Далее, пусть параметр ε в уравнении (1) удовлетворяет неравенству $0 < \varepsilon < \varepsilon_0$. Обозначим через \tilde{T}_{z_0} множество тех точек из T_{z_0} , для которых значения $\eta = \varphi(z)/\varepsilon$ принадлежат \mathcal{K} . Тогда решение $w(z, \varepsilon)$ представимо в виде сходящегося на \tilde{T}_{z_0} в обычном смысле ряда

$$w(z, \varepsilon) = \sum_{n=0}^{\infty} \varepsilon^n W_n \left(z, \frac{\varphi(z)}{\varepsilon} \right). \quad (8)$$

Теорема доказана. □

Выпишем формулы для первых членов ряда (8):

$$W_1 = - \frac{V_1}{V_2} \Big|_{w=W_0(z, \varphi(z)/\varepsilon)}, \quad W_2 = - \frac{V_{11}V_2^2 - 2V_{12}V_1V_2 + V_{22}V_1^2}{2V_2^2} \Big|_{w=W_0(z, \varphi(z)/\varepsilon)},$$

где

$$\begin{aligned}
 V_1 &= - \int_{w_0}^w \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_1} \frac{\varphi'(z) dw_2}{f(z, w_2)} \right) \frac{dw_1}{f(z, w_1)}; \\
 V_2 &= \frac{\varphi'(z)}{f(z, w)}; \\
 V_{11} &= 2 \int_{w_0}^w \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_1} \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^{w_2} \frac{\varphi'(z) dw_3}{f(z, w_3)} \right) \frac{dw_2}{f(z, w_2)} \right) \frac{dw_1}{f(z, w_1)}; \\
 V_{12} &= - \frac{1}{f(z, w)} \left(\frac{\partial}{\partial z} \int_{w_0}^w \frac{\varphi'(z) dw_1}{f(z, w_1)} \right); \\
 V_{22} &= - \frac{\varphi'(z) f'_w(z, w)}{f^2(z, w)}.
 \end{aligned}$$

В следующих примерах будем считать, что $G = (-\infty; 0]$, T_{z_0} — некоторый отрезок вещественной оси, левый конец которого совпадает с точкой $z_0 = 0$ и $\varepsilon > 0$.

Пример 1. Рассмотрим задачу Коши:

$$\begin{aligned}
 l\varepsilon \frac{dw}{dz} &= w^2 - e^{2z}, \\
 w(0, \varepsilon) &= 0.
 \end{aligned}$$

Построенное методом голоморфной регуляризации решение имеет следующий вид:

$$w(z, \varepsilon) = e^z \operatorname{th} \frac{1 - e^z}{\varepsilon} + \frac{\varepsilon}{2} \operatorname{th}^2 \frac{1 - e^z}{\varepsilon} + \dots$$

Пример 2. Имеем задачу Коши:

$$\begin{aligned}
 \varepsilon \frac{dw}{dz} &= e^{-we^z} - 10, \\
 w(0, \varepsilon) &= 0.
 \end{aligned}$$

Тогда,

$$w(z, \varepsilon) = e^{-z} \ln \frac{1 + 9e^{10(1-e^z)/\varepsilon}}{10} + \varepsilon \frac{e^{-2z}}{10} \ln \frac{1 + 9e^{10(1-e^z)/\varepsilon}}{10} + \dots$$

— искомое, псевдоголоморфное в глобальном смысле решение.

4. ГОЛОМОРФНАЯ РЕГУЛЯРИЗАЦИЯ ТИХОНОВСКОЙ СИСТЕМЫ

Перейдем в вещественную область и рассмотрим на отрезке $[0, T]$ начальную задачу для тихоновской системы с одной медленной и одной быстрой переменной

$$\begin{cases} \frac{dy}{dt} = f(t, y, v) \\ \varepsilon \frac{dv}{dt} = F(t, y, v) \end{cases} \quad (9)$$

$$y(0, \varepsilon) = y_0, \quad v(0, \varepsilon) = v_0.$$

Здесь $\varepsilon > 0$ — малый параметр, причем y_0 и v_0 не зависят от него. Если положить $\varepsilon = 0$, то получится вырожденная система

$$\begin{cases} \frac{d\bar{y}}{dt} = f(t, \bar{y}, v) \\ 0 = F(t, \bar{y}, v), \end{cases} \quad (10)$$

для которой оставим только первое начальное условие: $\bar{y}(0) = y_0$.

Пусть $v = \Phi(t, \bar{y})$ — решение второго уравнения системы (10), тогда имеем задачу Коши:

$$\begin{aligned} \frac{d\bar{y}}{dt} &= f(t, \bar{y}, \Phi(t, \bar{y})) \\ \bar{y}(0) &= y_0. \end{aligned} \quad (11)$$

При выполнении условий теоремы А. Н. Тихонова [1] имеет место предельный переход:

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} y(t, \varepsilon) &= \bar{y}(t), \quad 0 \leq t \leq T, \\ \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} v(t, \varepsilon) &= \Phi(t, \bar{y}(t)), \quad 0 < t \leq T. \end{aligned}$$

Изложим формализм метода голоморфной регуляризации применительно к данной системе. Предположим, что ее правые части голоморфны в замкнутой области \bar{D} пространства вещественных переменных (t, y, v) , содержащей точку $Q_0(0, y_0, v_0)$ и, пусть, $F(t, y, v) \neq 0$ в этой области.

В соответствии с алгоритмом метода, перейдем от *нелинейной* системы (9) к *линейному* уравнению ее интегралов

$$\varepsilon LU + F \frac{\partial U}{\partial v} = 0, \quad (12)$$

где

$$L = \frac{\partial}{\partial t} + f \frac{\partial}{\partial y}.$$

В предположении подчиненности оператора L оператору $F \frac{\partial}{\partial v}$ будем искать решение уравнения (12) в виде *регулярного* ряда по степеням ε :

$$U(t, y, v, \varepsilon) = U_0(t, y, v) + \varepsilon U_1(t, y, v) + \dots + \varepsilon^n U_n(t, y, v) + \dots, \quad (13)$$

для коэффициентов которого имеем серию задач (метод неопределенных коэффициентов):

$$\begin{aligned} F \frac{\partial U_0}{\partial v} &= 0, \\ F \frac{\partial U_1}{\partial v} &= -LU_0, \\ F \frac{\partial U_2}{\partial v} &= -LU_1, \\ &\dots \dots \dots \\ F \frac{\partial U_n}{\partial v} &= -LU_{n-1}, \\ &\dots \dots \dots \end{aligned} \quad (14)$$

В качестве решения первого из уравнений (14) возьмем произвольную голоморфную функцию $U_0 = \psi(t, y)$, независящую от v .

Решив остальные уравнения, при условии $U_n(t, y, v_0) = 0$, $n = 1, 2, \dots$, получим

$$U(t, y, v, \varepsilon) = \psi(t, y) - \varepsilon \int_{v_0}^v \frac{L\psi dv_1}{F(t, y, v_1)} + \\ + \varepsilon^2 \int_{v_0}^v \left(L \int_{v_0}^{v_1} \frac{L\psi dv_2}{F(t, y, v_2)} \right) \frac{dv_1}{F(t, y, v_1)} - \dots \quad (15)$$

Доказательство сходимости рядов вида (15) можно найти в [6]. Далее, нетрудно видеть, что равенство (15) задает линейное отображение H_F^ε алгебры \mathcal{A}_{ty} функций, голоморфных на проекции области \bar{D} на пространство переменных (t, y) , в алгебру \mathcal{A}_{tyv} функций, голоморфных на самой \bar{D} . Итак, $H_F^\varepsilon : \mathcal{A}_{ty} \rightarrow \mathcal{A}_{tyv}$ и $U(t, y, v, \varepsilon) = H_F^\varepsilon[\psi]$.

Если теперь положить $\psi = t$, а, затем, $\psi = y$, то получится два независимых интеграла системы (9): $H_F^\varepsilon[t]$ и $H_F^\varepsilon[y]$. В соответствии с общей теорией систем дифференциальных уравнений, существует функция Ψ такая, что $H_F^\varepsilon[\psi] = \Psi(H_F^\varepsilon[t], H_F^\varepsilon[y])$.

Положим в этом равенстве $v = v_0$, тогда получится, что $\psi = \Psi$, и оно приобретет вид коммутационного соотношения:

$$H_F^\varepsilon[\psi(t, y)] = \psi(H_F^\varepsilon[t], H_F^\varepsilon[y]). \quad (16)$$

Докажем, что отображения $H_F^\varepsilon : \mathcal{A}_{ty} \rightarrow \mathcal{A}_{tyv}$ являются гомоморфизмами. Действительно, для любых $\psi_1, \psi_2 \in \mathcal{A}_{ty}$ имеют место равенства:

$$H_F^\varepsilon[\psi_1\psi_2] = (\psi_1\psi_2)(H_F^\varepsilon[t], H_F^\varepsilon[y]) = \psi_1(H_F^\varepsilon[t], H_F^\varepsilon[y])\psi_2(H_F^\varepsilon[t], H_F^\varepsilon[y]) = \\ = H_F^\varepsilon[\psi_1]H_F^\varepsilon[\psi_2].$$

В итоге справедлива

Теорема 3. *Каждой системе вида (9) соответствует голоморфное в точке $\varepsilon = 0$ семейство $\{H_F^\varepsilon\}$ гомоморфизмов алгебры \mathcal{A}_{ty} в алгебру \mathcal{A}_{tyv} , удовлетворяющих коммутационному соотношению (16) и задаваемых равенством (15). Образами этих гомоморфизмов являются интегралы $U(t, y, v, \varepsilon)$ этой системы, голоморфные в точке $\varepsilon = 0$.*

Далее, введем понятие псевдоголоморфного решения тихоновской системы второго порядка [7].

Определение 2. *Решение $(y(t, \varepsilon), v(t, \varepsilon))$ начальной задачи (9) называется псевдоголоморфным в точке $\varepsilon = 0$, если существуют голоморфные в точке $M_0(0, 0, 0)$ функции $Y(t, \eta, \varepsilon)$ и $V(t, \eta, \varepsilon)$ такие, что для любого $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0)$ (ε_0 — некоторое малое положительное число) существует $\delta > 0$ такое, что при всех $t \in [0, \delta)$ выполняются равенства*

$$y(t, \varepsilon) = Y\left(t, \frac{\varphi(t)}{\varepsilon}, \varepsilon\right) \\ v(t, \varepsilon) = V\left(t, \frac{\varphi(t)}{\varepsilon}, \varepsilon\right)$$

для некоторой голоморфной на отрезке $[0, T]$ функции $\varphi(t)$, причем $\varphi(0) = 0$ и $\varphi'(t) < 0$ $\forall t \in [0, T]$.

Если же ряды

$$\sum_{n=0}^{\infty} Y_n(t, \eta)\varepsilon^n, \quad \sum_{n=0}^{\infty} V_n(t, \eta)\varepsilon^n,$$

представляющие указанные функции, сходятся равномерно на отрезке $[0, T]$, при каждом фиксированном $\eta \in (-\infty; 0]$, в некоторой окрестности точки $\varepsilon = 0$ (зависящей от η), то решение $(y(t, \varepsilon), v(t, \varepsilon))$ называется псевдоголоморфным в глобальном смысле.

Следующая теорема дает достаточные условия глобальной псевдоголоморфности.

Теорема 4. При выполнении условий теоремы Тихонова о предельном переходе, решение $(y(t, \varepsilon), v(t, \varepsilon))$ является псевдоголоморфным в точке $\varepsilon = 0$ в глобальном смысле.

Доказательство. Пусть $\varphi(t)$ — голоморфная на отрезке $[0, T]$ функция, такая, что $\varphi(0) = 0$, $\varphi'(t) < 0 \quad \forall t \in [0, T]$ и $\bar{y}(t)$ — решение задачи Коши (11). Имеем два независимых первых интеграла (которые получаются из (15) при $\psi(t, y) = \varphi(t)$ и $\psi(t, y) = y - \bar{y}(t)$), неявным образом определяющих решение $(y(t, \varepsilon), v(t, \varepsilon))$:

$$\int_{v_0}^v \frac{L\varphi dv_1}{F(t, y, v_1)} - \varepsilon \int_{v_0}^v \left(L \int_{v_0}^{v_1} \frac{L\varphi dv_2}{F(t, y, v_2)} \right) \frac{dv_1}{F(t, y, v_1)} + \dots = \frac{\varphi(t)}{\varepsilon}, \quad (17)$$

$$y - \bar{y}(t) - \varepsilon \int_{v_0}^v \frac{L(y - \bar{y}(t)) dv_1}{F(t, y, v_1)} + \\ + \varepsilon^2 \int_{v_0}^v \left(L \int_{v_0}^{v_1} \frac{L(y - \bar{y}(t)) dv_2}{F(t, y, v_2)} \right) \frac{dv_1}{F(t, y, v_1)} - \dots = 0. \quad (18)$$

С учетом того, что $L\varphi = \varphi'(t)$, запишем эти уравнения в виде системы, обозначив правую часть (17) через η :

$$\left\{ \begin{array}{l} \varphi'(t) \int_{v_0}^v \frac{dv_1}{F(t, y, v_1)} - \varepsilon \int_{v_0}^v \left(L \int_{v_0}^{v_1} \frac{\varphi'(t) dv_2}{F(t, y, v_2)} \right) \frac{dv_1}{F(t, y, v_1)} + \dots = \eta \\ y - \bar{y}(t) - \varepsilon \int_{v_0}^v \frac{-\bar{y}'(t) + f(t, y, v_1)}{F(t, y, v_1)} dv_1 + \\ + \varepsilon^2 \int_{v_0}^v \left(L \int_{v_0}^{v_1} \frac{-\bar{y}'(t) + f(t, y, v_1)}{F(t, y, v_2)} dv_2 \right) \frac{dv_1}{F(t, y, v_1)} - \dots = 0. \end{array} \right. \quad (19)$$

Далее к этой системе применяется теорема о неявной функции и доказательство завершается по той же схеме, что и в теореме 2. При этом используется тот факт, что ограниченность функции $v = V_0(t, \varphi(t)/\varepsilon)$ при $\varepsilon \rightarrow +0$ равномерно по $t \in [0, T]$, определяемой уравнением

$$\varphi'(t) \int_{v_0}^v \frac{dv_1}{F(t, \bar{y}(t), v_1)} = \frac{\varphi(t)}{\varepsilon},$$

является следствием асимптотической устойчивости точки покоя $\tilde{v} = \Phi(t, y)$ так называемого присоединенного уравнения

$$\frac{d\tilde{v}}{d\tau} = F(t, y, \tilde{v}), \quad \tau \geq 0$$

— условие IV теоремы Тихонова о предельном переходе [1, с. 30]. Теорема доказана. \square

Замечание. Выбор регуляризирующей функции $\varphi(t)$ в различных асимптотических методах производится по-разному. В методе Васильевой–Бутузова–Нефёдова $\varphi(t) = -t$; в методе регуляризации Ломова — спектром некоторого оператора, связанного с решаемой сингулярно возмущенной задачей. Весьма эффективным для решения нелинейных задач является метод нормальных форм Сафонова [4]. В большинстве случаев оба метода приводят к появлению экспоненциального пограничного слоя.

Что же касается метода голоморфной регуляризации, то здесь имеет место следующее утверждение: если уравнение

$$\varphi'(t) \int_{v_0}^v \frac{dv_1}{F(t, \bar{y}(t), v_1)} = \eta$$

имеет решение вида $v = V_0(t, e^\eta)$, где функция $V_0(t, q)$ является голоморфной на прямоугольнике $\Pi_{tq} = \{(t, q) : 0 \leq t \leq T, 0 \leq q \leq 1\}$, то решение начальной задачи (9) является псевдоголоморфным в глобальном смысле на отрезке $[0, T]$.

Выпишем формулы первого порядка по ε :

$$y(t, \varepsilon) = \bar{y}(t) + \varepsilon \int_{v_0}^v \frac{L(y - \bar{y}(t)) dv_1}{F(t, y, v_1)} \Bigg|_{\substack{y=\bar{y}(t) \\ v=V_0(t, \varphi(t)/\varepsilon)}} + \bar{o}(\varepsilon), \quad \varepsilon \rightarrow 0;$$

$$v(t, \varepsilon) = V_0\left(t, \frac{\varphi(t)}{\varepsilon}\right) + \varepsilon \frac{F(t, y, v)}{\varphi'(t)} \left[\int_{v_0}^v \left(L \int_{v_0}^{v_1} \frac{\varphi'(t) dv_2}{F(t, y, v_2)} \right) \frac{dv_1}{F(t, y, v_1)} - \right. \\ \left. - \int_{v_0}^v \frac{L(y - \bar{y}(t)) dv_1}{F(t, y, v_1)} \cdot \frac{\partial}{\partial y} \int_{v_0}^v \frac{\varphi'(t) dv_1}{F(t, y, v_1)} \right] \Bigg|_{\substack{y=\bar{y}(t) \\ v=V_0(t, \varphi(t)/\varepsilon)}} + \bar{o}(\varepsilon), \quad \varepsilon \rightarrow 0.$$

Пример 3. Рассмотрим задачу Коши

$$\begin{cases} l \frac{dy}{dt} = v^2, \\ \varepsilon \frac{dv}{dt} = v^2 - y^2 e^{2t}, \quad t \in [0, T], \quad \varepsilon > 0, \\ y(0, \varepsilon) = -2, \quad v(0, \varepsilon) = 0. \end{cases}$$

Имеем, с помощью предложенного подхода:

$$y(t, \varepsilon) = -2e^{-2t} - 2\varepsilon e^{-t} \operatorname{th} \frac{2(e^{-t} - 1)}{\varepsilon} + \bar{o}(\varepsilon), \quad \varepsilon \rightarrow 0,$$

$$v(t, \varepsilon) = 2e^{-t} \operatorname{th} \frac{2(e^{-t} - 1)}{\varepsilon} + \bar{o}(1), \quad \varepsilon \rightarrow 0.$$

5. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

В теоретической физике известен так называемый «аргумент Дайсона» [8], выражающий свойство неаналитичности решения любой (в общем случае) сингулярно возмущенной задачи и вытекающий из теоремы Пуанкаре о разложении. В частности, в нерелятивистской теории гравитации, при решении задачи гидростатического равновесия звезд в отсутствие локальной электронейтральности, разложение ведется по гравитационной константе G в окрестности значения $G = 0$. В представленной статье приведены условия

псевдоголоморфности и, тем самым, появляется возможность строить решения сингулярно возмущенных задач в виде сходящихся в обычном смысле рядов по степеням малого параметра.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Васильева А.Б., Бутузов В.Ф. *Асимптотические разложения решений сингулярно возмущенных задач*, М.: Наука. 1973. 274 с.
2. Ломов С.А. *Введение в общую теорию сингулярных возмущений*, М.: Наука. 1981. 400 с.
3. Ломов С.А., Ломов И.С. *Основы математической теории пограничного слоя*, М.: Изд-во МГУ. 2011. 456 с.
4. Сафонов В.Ф. *Нелинейная регуляризация сингулярно возмущенных резонансных задач и аналитичность их решений по параметру* // Сиб. матем. журнал. Т. 33, № 6. 1992. С. 178-187.
5. Качалов В.И. *Голоморфная регуляризация сингулярно возмущенных задач* // Вестник МЭИ. № 6. 2010. С. 54-62.
6. Качалов В.И. *Голоморфные по параметру интегралы сингулярно возмущенных систем* // Вестник МЭИ. № 6. 2011. С. 57-68.
7. Качалов В.И. *Теорема Тихонова о предельном переходе и псевдоголоморфные решения сингулярно возмущенных задач* // Докл. РАН. Т. 458, № 6. 2014. С. 630-632.
8. Krivoruchenko M., Nadyozhin D., Yudin A. *Hydrostatic equilibrium of stars without electroneutrality constraint* // arXiv: 1802. 10082 V1 [astro-ph.SR], 27 Feb. 2018, Cornell University. P. 1-20.

Василий Иванович Качалов,
Национальный исследовательский университет «МЭИ»,
ул. Красноказарменная, 14,
111250, г. Москва, Россия
E-mail: vikachalov@rambler.ru