

УДК 517.9

Ю. А. Р я б о в

Главные двусторонние решения линейных интегро-дифференциальных уравнений типа Вольтерра с бесконечным последействием

При анализе ряда задач механики, физики, математической биологии (например, задач динамики вязкоупругих тел, задач о взаимодействии волн в электромагнитных полях, о взаимодействии биологических популяций [1—3]), в которых учитывается эффект последействия, используются математические модели, включающие в качестве основного элемента интегро-дифференциальные уравнения типа Вольтерра. При этом рассматриваются уравнения как с бесконечным последействием, так и без последействия. Будем рассматривать системы уравнений первого типа следующего вида (достаточно часто встречающиеся при анализе упомянутых выше задач):

$$\frac{dx}{dt} = Ax + \varepsilon \int_{-\infty}^t R(t-s)x(s) ds, \quad (1)$$

где интеграл в правой части риманов, x — n -вектор, A — постоянная ($n \times n$)-матрица, $R(t-s)$ — матрица, называемая ядром системы (I), ε — положительный малый параметр, причем $R(t-s)$ удовлетворяет при $t-s > 0$ оценке

$$\|R(t-s)\| \leq c \frac{e^{-\gamma(t-s)}}{(t-s)^{1-\alpha}}. \quad (2)$$

Здесь c, γ, α — положительные постоянные, $0 < \alpha \leq 1$.

1. Главные двусторонние решения. Теорема об их существовании. Систему (1) можно трактовать как систему функционально-дифференциальных уравнений с бесконечно большим распределенным запаздыванием в аргументе. Постановка задачи Коши для уравнений с запаздывающим аргументом обычно включает в себя задание так называемой начальной функции [4, 5]. Если $t=0$ — начальный момент, то начальная функция $\varphi(t)$ задается на левой полуоси $-\infty < t \leq 0$, т. е. принимается

$$x(t) \equiv \varphi(t), \quad -\infty < t \leq 0. \quad (3)$$

При условии сходимости интеграла

$$\int_{-\infty}^0 R(t-s) \varphi(s) ds \quad (4)$$

к непрерывной при $t \geq 0$ функции можно представить систему (1) в виде

$$dx/dt = Ax + \varepsilon \int_0^t R(t-s)x(s) ds + \varepsilon \int_{-\infty}^0 R(t-s)\varphi(s) ds. \quad (5)$$

Это — линейная неоднородная система интегро-дифференциальных уравнений без последействия. Такая система имеет [6] единственное решение, определенное на правой полуоси t при начальном условии $x(0) = \varphi(0)$. Таким образом, мы получим решение $x(t)$ системы (1), равное заданной функции $\varphi(t)$ на левой полуоси t и определенное единственным образом на правой полуоси t . Такие решения называют в теории уравнений с запаздывающим аргументом односторонними, соответствующими заданным начальным функциям. Данная статья посвящена решениям другого типа, а именно двусторонним решениям. Это — решения системы (1), определенные на всей оси t и удовлетворяющие обычному для задачи Коши начальному условию, которое задается при начальном значении t_0 аргумента t :

$$x(t_0) = x_0. \quad (6)$$

В отношении двусторонних решений возникают прежде всего вопросы их существования и единственности, затем вопросы их асимптотических свойств, их связи с односторонними решениями. В данной статье будем рассматривать вопрос существования и единственности двусторонних решений определенного класса. В отличие от [7, 8] введем понятие главных двусторонних решениях и приведем доказательство единственности таких решений.

Уточним постановку задачи о нахождении двусторонних решений, вводя дополнительное требование — непрерывность решения по ε при $\varepsilon = 0$. Ввиду линейности системы (1) это требование означает, что если $\tilde{x}(t, \varepsilon)$ — двустороннее решение системы (1), $x^0(t)$ — решение вырожденной системы

$$dx/dt = Ax \quad (7)$$

при одних и тех же начальных условиях, а $\chi(\varepsilon)$, χ^0 — соответственно их характеристические показатели, то не только

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \tilde{x}(t, \varepsilon) = x^0(t), \quad (8)$$

но также

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \chi(\varepsilon) = \chi^0. \quad (9)$$

Таким образом, будем рассматривать не все двусторонние решения, а только те, которые удовлетворяют условиям (8), (9). Такие решения назовем главными двусторонними решениями. Именно главные двусторонние решения соответствуют естественному предположению, что влияние интегральной части в (1) на описываемый этой системой процесс тем меньше, чем меньше ε , и исчезающее мало при $\varepsilon \rightarrow 0$.

Назовем главной двусторонней фундаментальной матрицей системы (1) такую $(n \times n)$ -матрицу $X(t, \varepsilon)$, столбцы которой являются линейно независимыми двусторонними решениями системы (1), причем

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} X(t, \varepsilon) = X^0(t), \quad (10)$$

где $X^0(t)$ — фундаментальная матрица вырожденной системы (7) и

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} (\chi_1(\varepsilon), \chi_2(\varepsilon), \dots) = (\chi_1^0, \chi_2^0, \dots). \quad (11)$$

Здесь $(\chi_1(\varepsilon), \chi_2(\varepsilon), \dots), (\chi_1^0, \chi_2^0, \dots)$ — спектры характеристических показателей матриц $X(t, \varepsilon), X(t)^0$ соответственно. (Последнее свойство относится, естественно, к характеристическим показателям как при $t \rightarrow \infty$, так и при $t \rightarrow -\infty$.) Справедлива следующая теорема.

Теорема 1. Если ядро $R(t)$ системы (1) удовлетворяет оценке (2), а собственные значения $\lambda_1, \dots, \lambda_n$ матрицы A удовлетворяют условию

$$\min_i \lambda_i > -\gamma, \quad (12)$$

то система (1) при значениях ε , не превышающих некоторой границы, имеет главную двустороннюю фундаментальную матрицу вида

$$X(t, \varepsilon) = e^{Dt}, \quad (13)$$

где $D = D(\varepsilon)$ — постоянная $(n \times n)$ -матрица такая, что $D(\varepsilon) \rightarrow A$ при $\varepsilon \rightarrow 0$.

Доказательство. Полагая $D = A + Q$, для матрицы Q получаем матричное уравнение

$$Q = \varepsilon \int_0^\infty R(\theta) e^{-(A+Q)\theta} d\theta. \quad (14)$$

Следуя методу мажорирующих уравнений [9], ставим в соответствие матричесму уравнению (14) алгебраическое уравнение

$$u = \varepsilon \frac{c \Gamma(\alpha)}{(\gamma + \mu - mu)^\alpha}, \quad (15)$$

где c — постоянная в оценке (2), $\Gamma(\alpha)$ — гамма-функция Эйлера, μ — такая постоянная, что

$$-\gamma < \mu < \min_j \operatorname{Re} \lambda_j \quad (16)$$

и $m, m \geq 1$, — постоянная в оценке

$$\|e^{-A\theta}\| \leq m e^{-\mu\theta}, \quad \theta \geq 0. \quad (17)$$

Уравнение (15) является мажорирующим в смысле Ляпунова по отношению к матричесму уравнению (14) в области

$$\|Q\| < \frac{\gamma + \mu}{m}, \quad (18)$$

причем соответствующим аналитической мажоранте. Это вытекает из того, что правая часть уравнения (15) разлагается в области

$$u < \frac{\gamma + \mu}{m} \quad (18')$$

в ряд по степеням u , являющийся мажорирующим по отношению к ряду по степеням Q , в который разлагается правая часть уравнения (14).

Анализ мажорирующего уравнения (15) показывает, что оно имеет положительное решение $u = u(\varepsilon)$, стремящееся к нулю при $\varepsilon \rightarrow 0$, если

$$s \leq \varepsilon_* = \frac{(\gamma + \mu)^{\alpha+1} \alpha^\alpha}{cm^2 \Gamma(\alpha) (\alpha + 1)^{\alpha+1}}, \quad (19)$$

и при этом

$$u(\varepsilon) \leq u(\varepsilon_*) = u_* = \frac{\gamma + \mu}{m(\alpha + 1)}. \quad (20)$$

Согласно теории мажорирующих уравнений Ляпунова

а) матричное уравнение (14) имеет при $\varepsilon \leq \varepsilon_*$ единственное решение $Q = Q(\varepsilon)$ такое, что $Q(\varepsilon) \rightarrow 0$ при $\varepsilon \rightarrow 0$ и при этом

$$\|Q(\varepsilon)\| \leq u(\varepsilon); \quad (21)$$

б) это решение, а вместе с тем и матрица $Q(\varepsilon)$ представимы при $\varepsilon \leq \varepsilon_*$. Степенным рядом по ε .

Таким образом, матрица $D(\varepsilon)$, выписанная в выражении (13), найдена. Из свойств же матричных экспонент вытекает, что матрица $X(t, \varepsilon)$, определяемая согласно (13), является фундаментальной матрицей системы дифференциальных уравнений

$$dx/dt = Dx \quad (22)$$

и состоит, следовательно, из n линейно независимых столбцов. Свойство (11) характеристических показателей справедливо, поскольку $D(\varepsilon) \rightarrow A$ при $\varepsilon \rightarrow 0$. Теорема доказана.

2. Единственность главных двусторонних решений. Матрица (13) является нормированной при $t = 0$, и с ее помощью можно построить главное двустороннее решение системы (1) при любом t_0 и любом начальном векторе $x(t_0) = x_0$. Это решение имеет вид

$$x(t, \varepsilon) = e^{D(t-t_0)} x_0. \quad (23)$$

Возникает вопрос, не существует ли при $\varepsilon \leq \varepsilon_*$ и начальном условии $x(t_0) = x_0$ другое главное решение, кроме решения вида (23). Ответ на этот вопрос дает следующая теорема.

Теорема 2. Пусть выполняются условия теоремы 1, а m , μ , ε_* , u_* — величины, определяемые согласно (17), (19), (20). Тогда при всех $\varepsilon < \varepsilon_*$ система (1) имеет при заданном начальном векторе единственное главное двустороннее решение, принадлежащее множеству непрерывных функций $U_q = \{\psi(t, \varepsilon) : \|\psi(t, \varepsilon)\| e^{\eta t} \leq \infty\}$, для которого q — некоторое число в левой окрестности γ .

Доказательство. Рассмотрим вместо (1) эквивалентное при заданном начальном условии интегральное уравнение

$$x(t) = e^{At} x_0 + \varepsilon \int_0^t e^{A(t-\tau)} \int_0^\infty R(\theta) x(\tau - \theta) d\theta d\tau \quad (24)$$

или (в операторном виде)

$$x = e^{At} x_0 + \varepsilon Lx, \quad (25)$$

где L — оператор, соответствующий интегралу в правой части (24). Ищем решение этого уравнения при $t \leq 0$. С этой целью строим ряд

$$x^0(t) + \sum_{k=1}^{\infty} x_k(t, \varepsilon), \quad (26)$$

где

$$x^0(t) = e^{At} x_0, \quad x_1(t, \varepsilon) = \varepsilon L(x^0), \quad x_2(t, \varepsilon) = \varepsilon L(x_1), \dots \quad (27)$$

Выведем оценки для $x_j(t, \varepsilon)$, $j = 1, 2, \dots$, с учетом того, что если χ — наибольший характеристический показатель матрицы $\exp(At)$ при $t \rightarrow -\infty$, то (см. (17))

$$\|e^{At}\| \leq m e^{\mu t}, \quad t \leq 0, \quad (28)$$

где постоянная $m (\geq 1)$ зависит от μ , и $\mu = \chi - \delta$ $\forall \delta > 0$. Для $x^0(t)$ имеем такую же оценку

$$\|x^0(t)\| = \|e^{At} x_0\| \leq M e^{\mu t}, \quad M = m \|x_0\|. \quad (28')$$

(если начальный вектор x_0 является таким, что $x^0(t)$ содержит все экспоненты, входящие в состав матрицы e^{At} ; и $\chi^0 = \chi [x^0(t)] = \chi$). Тогда из (28') получаем

$$\|x^0(t)\| e^q \leq M, \quad (29)$$

если число q удовлетворяет неравенству: $q + \mu > 0$.

Для $x_j(t, \varepsilon)$, $j \geq 1$, находим оценки

$$\|x_1(t, \varepsilon)\| = \varepsilon \|L(x^0(t))\| \leq \varepsilon \rho \left\| \int_0^t x^0(s) e^{qs} ds \right\| e^{-qt} \leq \varepsilon \rho M e^{-qt}, \quad (30)$$

$$\|x_2(t, \varepsilon)\| = \varepsilon \|L(x_1(t, \varepsilon))\| \leq \varepsilon \rho \left\| \int_0^t x_1(s, \varepsilon) e^{qs} ds \right\| e^{-qt} \leq (\varepsilon \rho)^2 M e^{-qt},$$

где

$$\rho = \frac{c \Gamma(\alpha)}{(\mu + q)(\gamma - q)^\alpha}, \quad \|\cdot\| = \sup_t \|\cdot\|. \quad (31)$$

Эти оценки свидетельствуют о сходимости ряда (26) к решению $x(t, \varepsilon)$ на левой полуоси $-\infty < t \leq 0$, если существует число q такое, что не только $q + \mu > 0$, но также

$$\varepsilon \rho < 1. \quad (32)$$

Можно показать, что для любого значения ε , удовлетворяющего неравенству

$$\varepsilon < \tilde{\varepsilon} = \frac{\alpha^\alpha (\gamma + \mu)^{\alpha+1}}{c \Gamma(\alpha) (1 + \alpha)^\alpha}, \quad (33)$$

условие (32) удовлетворяется при

$$q = q_* = \frac{\gamma - \alpha \mu}{1 + \alpha} \quad (33^*)$$

и, кроме того, при каждом q в интервале $(v_1(\varepsilon) + \mu, v_2(\varepsilon) - \mu)$, где $v_1(\varepsilon), v_2(\varepsilon)$ — два положительных решения уравнения

$$v = \frac{\varepsilon c \Gamma(\alpha)}{(\gamma + \mu - v)^\alpha}, \quad (34)$$

причем $v_1(\varepsilon) \rightarrow 0, v_2(\varepsilon) \rightarrow \gamma + \mu$ при $\varepsilon \rightarrow 0, q < \gamma$.

Таким образом, доказана сходимость ряда (26) к решению $x(t, \varepsilon)$ исходной системы (1) на левой полуоси t при всех значениях ε , удовлетворяющих оценке (33), более точной, чем оценка (19), при $m > 1$. Это решение является аналитическим относительно ε , принадлежит множеству $U_q, q < \gamma$, и

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} x(t, \varepsilon) = x^0(t). \quad (35)$$

При этом справедлива оценка

$$\|x(t, \varepsilon) - e^{At} x_0\| \leq \frac{\varepsilon \rho M}{1 - \varepsilon \rho} e^{-qt}. \quad (36)$$

Так как при $\varepsilon \rightarrow 0$ число q , при котором удовлетворяется неравенство (32), может быть выбрано сколь угодно близким к $-\mu$ справа, а $\mu = \chi^0 - \delta$ $\forall \delta > 0$, $\chi^0 = \chi[x^0(t)]$, $t \rightarrow -\infty$, то, согласно (36), характеристический показатель решения $x(t, \varepsilon)$ при $t \rightarrow -\infty$ стремится при $\varepsilon \rightarrow 0$ к χ^0 . Следовательно, $x(t, \varepsilon)$ удовлетворяет на левой полуоси t свойствам главных двусторонних решений.

Ввиду оценок (30) оператор L является сжимающим на подмножестве функций в U_q таких, что на левой полуоси t удовлетворяются свойства главных двусторонних решений. Следовательно, $x(t, \varepsilon)$ — единственное на левой полуоси t решение системы (1), принадлежащее множеству U_q и удовлетворяющее свойствам главных двусторонних решений. К такому же выводу можно прийти, применяя для анализа ряда (26) метод мажорирующих уравнений Ляпунова.

Далее следует продолжить найденное решение $x(t, \varepsilon)$, $t \leq 0$, на правую полуось t , т. е. построить решение системы (1) при $t > 0$, если оно задано на левой полуоси t . Это — задача о построении одностороннего решения,

имеющая единственное решение. Рассматривая же уравнение (24) и ряд (26) при $t \geqslant 0$, получаем, что при значениях ε , удовлетворяющих (33), этот ряд сходится к решению системы (1), причем к решению, удовлетворяющему свойствам главных двусторонних решений.

Таким образом, мы доказали существование и единственность главных двусторонних решений на всей оси t , принадлежащих множеству U_g . Это решение выражается формулой (23), из которой также вытекает требуемое свойство характеристических показателей этого решения. Теорема доказана.

Из теорем 1, 2 вытекает следующая теорема.

Теорема 3. Система (1) интегро-дифференциальных уравнений эквивалентна на множестве главных двусторонних решений системе (22) с постоянной матрицей D .

1. Вольтерра В. Математическая теория борьбы за существование.— М.: Наука, 1976.— 288 с.
2. Локшин А. А., Суворова Ю. В. Математическая теория распространения волн в средах с памятью.— М.: Изд-во Моск. ун-та, 1982.— 152 с.
3. Ильюшин А. А., Победря Б. Е. Основы математической теории термовязкоупругости.— М.: Наука, 1970.— 280 с.
4. Мышикис А. Д. Линейные дифференциальные уравнения с запаздывающим аргументом.— М.: Наука, 1972.— 351 с.
5. Хейл Дж. Теория функционально-дифференциальных уравнений.— М.: Мир, 1984.— 421 с.
6. Быков Я. В. О некоторых задачах теории интегродифференциальных уравнений.— Фрунзе: Илим, 1957.— 320 с.
7. Рябов Ю. А., Хусанов Д. Х. Двусторонние решения линейных интегродифференциальных уравнений типа Вольтерра с бесконечно далеким последействием // Докл. АН УзССР.— 1983.— № 8.— С. 240—244.
8. Рябов Ю. А. О существовании двусторонних решений линейных интегродифференциальных уравнений типа Вольтерра с последействием // Cas. peštov. mat.— 1986.— 111.— С. 26—33.
9. Гребеников Е. А., Рябов Ю. А. Конструктивные методы анализа нелинейных систем.— М.: Наука, 1979.— 431 с.

Моск. автомоб.-дор. ин-т

Получено 03.06.86