

ОБ УСТОЙЧИВОСТИ ПО ХАЙЕРСУ-УЛАМУ ВОРОНКИ РАЗРЫВНЫХ РЕШЕНИЙ НЕЛИНЕЙНЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

А.Н. Сесекин

Уральский федеральный университет
Россия, 620002, Екатеринбург, Мира ул., 19
E-mail: a.n.sesekin@urfu.ru

А.Д. Кандрина

Уральский федеральный университет
Россия, 620002, Екатеринбург, Мира ул., 19
E-mail: anna-kandrina@mail.ru

Ключевые слова: устойчивость по Хайерсу-Уламу, разрывные решения, нелинейные дифференциальные уравнения.

Аннотация: У нелинейных дифференциальных уравнений с обобщенным воздействием в правой части при определенных условиях реакция на обобщенное воздействие является единственной, а при невыполнении этих условий в качестве реакции на обобщенное воздействие возникает интегральная воронка разрывных решений. Рассматривается формализация понятия устойчивости по Хайерсу-Уламу для интегральной воронки разрывных решений нелинейного дифференциального уравнения с обобщенным воздействием в правой части. Получены достаточные условия устойчивости воронки разрывных решений дифференциального уравнения в рамках предложенной формализации понятия устойчивости по Хайерсу-Уламу.

1. Введение

Рассмотрим дифференциальное уравнение

$$(1) \quad \dot{x} = f(t, x) + B(t, x)v(t).$$

Здесь $x(t)$, $v(t)$ – соответственно n и m -мерные вектор-функции времени, $f(t, x)$ – n -мерная вектор-функция и $B(t, x)$ – $n \times m$ -матрица-функция. Если функция $v(t)$ является абсолютно непрерывной, то при определенных предположениях на $f(t, x)$ и $B(t, x)$ существует единственное решение уравнения (1) на отрезке $[t_0, \vartheta]$, удовлетворяющее начальному условию $x(t_0) = x^0$.

Если же $v(t)$ есть функция ограниченной вариации, то производную в уравнении (1) следует понимать в обобщенном смысле [1]. В этом случае в правой части уравнения (1) возникает некорректная операция умножения разрывной функции

на обобщенную. Один из возможных способов решения этой проблемы основан на формализации понятия решения с помощью замыкания множества гладких решений в пространстве функций ограниченной вариации [1]. В связи с тем, что вариация вектор-функции может определяться по-разному, отметим, что в этой работе под вариацией m -мерной вектор-функции $v(t)$ понимается

$$\text{var}_{[t_0, t]} v(\cdot) = \sup_T \sum_{i=0}^{k-1} |v(t_{i+1}) - v(t_i)|,$$

где T есть произвольное разбиение отрезка $[t_0, t]$.

В [1–3] было показано, что при определенных предположениях на матрицу-функцию $B(t, x)$ (условия Фробениуса), обобщенное решение, порожденное обобщенным воздействием $\dot{v}(t)$, определяется однозначно. Такое решение в [1, 2] называется аппроксимируемым решением. Определения устойчивости по Хайтсу-Уламу, Хайерсу-Уламу-Рассиасу для дифференциальных уравнений с абсолютно непрерывными траекториями можно посмотреть, например, в [4]. Для формализации импульсных систем Самойленко А.М., Перестюка Н.А. (см. [5]) устойчивость систем по Хайерсу-Уламу рассматривалась в [6]. Исследование свойства устойчивости по Хайерсу-Уламу для уравнения (1) при выполнении условия Фробениуса были проведены в [7–11]. При невыполнении условий Фробениуса реакция уравнения на обобщенное воздействие может быть неоднозначной.

Как и в [1, 2], будем называть последовательность $v_k(\cdot)$ V – сходящейся к вектор-функции ограниченной вариации $v(t)$, если $\lim_{k \rightarrow \infty} v_k(t) = v(t)$ для всех $t \in [t_0, \vartheta]$ и $\lim_{k \rightarrow \infty} \text{var}_{[t_0, t]} v_k(t) = V(t)$. Такую сходимость будем обозначать как " $v_k(t) \xrightarrow{V} v(t)$ ".

Будем называть V – решением уравнения (1) всякий частичный поточечный предел последовательности $x_k(t)$, которая порождается произвольной последовательностью абсолютно непрерывных функций $v_k(t)$, V – сходящейся в $v(t)$.

Заметим, что всякое аппроксимируемое решение является V – решением.

Рассмотрим вспомогательную систему

$$(2) \quad \dot{z}(\xi) = B(t, z(\xi))\eta(\xi), \quad \dot{\mu}(\xi) = \eta(\xi).$$

В качестве начальных условий для этой системы будем брать

$$z(0) = x(t_i - 0), \quad \mu(0) = v(t_i - 0)$$

для описания скачков траектории при $t = t_i - 0$ (левый скачек в точке t_i) и

$$z(0) = x(t_i), \quad \mu(0) = v(t_i)$$

для описания скачков траектории при $t = t_i$ (правый скачек в точке t_i). Обозначим через $S(t, x(t), \Delta v(t), \Delta V(t))$ (где t может принимать значения $t = t_i - 0$ или $t = t_i$) множество, получающееся сдвигом на величину $-x(t)$ в момент $t + \Delta V(t)$ сечения множества достижимости системы (2) при $\mu(\Delta V) = v(t_i)$ в случае левого скачка траектории в точке t_i и $\mu(\Delta V) = v(t_i + 0)$ в случае правого скачка траектории в точке t_i . При этом предполагается, что на правом конце промежутка интегрирования системы (2)

$$\mu(\Delta V(t_i - 0)) = v(t_i), \quad \mu(\Delta V(t_i + 0)) = v(t_i + 0),$$

где управление $\eta(\xi)$ подчинено ограничению $\|\eta(\xi)\| \leq 1$.

Теорема 1. [1, 2] Каждый частичный поточечный предел последовательности $x_k(t)$, порожденной последовательностью абсолютно непрерывных функций $v_k(t)$, $k = 1, 2, \dots$, где $v_k(t) \xrightarrow{V} v(t)$, т.е. $v_k(t) \rightarrow v(t) \in BV_m[t_0, \vartheta]$, и $\lim_{k \rightarrow \infty} \text{var}_{[t_0, t]} v_k(\cdot) = V(t)$ является решением интегрального включения

$$(3) \quad x(t) \in x^0 + \int_{t_0}^t f(\xi, x(\xi)) d\xi + \int_{t_0}^t B(\xi, x(\xi)) dv^c(\xi) + \\ + \sum_{t_i \leq t, t_i \in \Omega_-} S(t_i, x(t_i - 0), \Delta v(t_i - 0), \Delta V(t_i - 0)) + \\ + \sum_{t_i < t, t_i \in \Omega_+} S(t_i, x(t_i), \Delta v(t_i + 0), \Delta V(t_i + 0)),$$

где $v^c(\xi)$ – непрерывная составляющая функции ограниченной вариации $v(\xi)$, $\Omega_-(\Omega_+)$ – множества точек, в которых функция $V(t)$ разрывна слева (справа).

Для \forall решения $x(t)$ включения (3), порожденного парой $(v(t), V(t))$, $\exists v_k(t) \in AC_m[t_0, \vartheta]$, $v_k(t) \xrightarrow{V} v(t)$, что последовательность соответствующих решений $x_k(t)$, поточечно сходящаяся к $x(t)$ [1, 2]. Интегральную воронку разрывных решений интегрального включения (3) будем обозначать так: $X(t, t_0, x_0, v, V)$.

2. Устойчивость интегрального включения

Особенностью рассматриваемой задачи является то, что, во первых, решения исходного уравнения неограничены, а, во вторых, реакция на обобщенное воздействие неоднозначна. Пусть $\bar{y}(t)$ есть некоторая функция ограниченной вариации, точки разрыва которой совпадают с точками разрыва функции $V(t)$, разрывы функции $\bar{y}(t)$ являются допустимыми для интегрального включения (3). Под этим понимается, что для каждой точки разрыва существует допустимое решение системы (2), с помощью которых описываются скачки функции $\bar{y}(t)$. Это означает, что существуют соответствующие допустимые управления $\eta_{t_i-0}(\cdot)$, $\eta_{t_i+0}(\cdot)$ вспомогательной системы (2), которые обеспечивают нужные скачки траектории

$$\Delta \bar{y}(t_i - 0) = s(t_i, \bar{y}(t_i - 0), \Delta v(t_i - 0) \Delta V(t_i - 0), \eta_{t_i-0}) = z(\Delta V(t_i - 0) - \bar{y}(t_i - 0)),$$

$$\Delta \bar{y}(t_i + 0) = s(t_i, \bar{y}(t_i), \Delta v(t_i + 0) \Delta V(t_i + 0), \eta_{t_i+0}) = z(\Delta V(t_i + 0) - \bar{y}(t_i)).$$

Пусть $\bar{y}(t)$ удовлетворяет

$$(4) \quad \left| \bar{y}(t) - y_0 - \int_{t_0}^t f(\xi, \bar{y}(\xi)) d\xi - \int_{t_0}^t B(\xi, \bar{y}(\xi)) dv^c(\xi) - \right. \\ \left. - \sum_{t_i \leq t, t_i \in \Omega_-} s(t_i, \bar{y}(t_i - 0), \Delta v(t_i - 0) \Delta V(t_i - 0), \eta_{t_i-0}(\cdot)) - \right.$$

$$- \sum_{t_i < t, t_i \in \Omega_+} s(t_i, \bar{y}(t_i), \Delta v(t_i), \Delta V(t_i + 0), \eta_{t_i+0}(\cdot)) \Big| \leq \varepsilon.$$

Заметим, что каждое решение интегрального включения (3) описывается решением интегрального уравнения

$$(5) \quad y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\xi, y(\xi)) d\xi + \int_{t_0}^t B(\xi, y(\xi)) dv^c(\xi) + \\ + \sum_{t_i \leq t, t_i \in \Omega_-} s(t_i, y(t_i - 0), \Delta v(t_i - 0), \Delta V(t_i - 0), \eta_{t_i-0}(\cdot)) + \\ + \sum_{t_i < t, t_i \in \Omega_+} s(t_i, y(t_i), \Delta v(t_i), \Delta V(t_i + 0), \eta_{t_i+0}(\cdot)).$$

Эти уравнения отличаются набором вспомогательных управлений, с помощью которых описываются скачки траекторий. Содержательно неравенство (4) означает, что \bar{y} является приближенным решением для дифференциального уравнения (1) (воронки разрывных решений интегрального включения (3)), если выполняется неравенство (4).

Определение 1. Будем говорить, что дифференциальное уравнение (1) (интегральная воронка решений интегрального включения (3)) будет устойчиво по Уламу-Хайерсу, если для любой функции, удовлетворяющей неравенству (4), будет выполняться неравенство

$$\rho(\bar{y}(t), X(t, t_0, x_0, v, V)) \leq \varepsilon K,$$

где K некоторая положительная постоянная, $\rho(a, A)$ – хаусдорфово расстояние от точки a до множества A .

Теорема 2. Пусть выполняются условия теоремы 1. Тогда дифференциальное уравнение (1) устойчиво по Хайерсу-Уламу.

3. Заключение

Для нелинейного дифференциального уравнения с обобщенным воздействием в правой части в случае, когда реакция на обобщенное воздействие неединственна, предложена формализация понятия устойчивости по Хайерсу-Уламу и получены достаточные условия, обеспечивающие такой вид устойчивости.

Исследование выполнено за счет гранта Российского научного фонда № 22-21-00714, [https://rscf.ru/project/\(№ 22-21-00714\)](https://rscf.ru/project/(№ 22-21-00714)).

Список литературы

1. Zavalishchin S.T., Sesekin A.N. Dynamic Impulse Systems: Theory and Applications. Dolrbrecht: Kluwer Academic Publishers, 1997. 233 p.

2. Сесекин А.Н. Динамические системы с импульсной структурой // Труды ИММ УрО РАН. 2000. Т. 6. С. 497–51.
3. Miller В.М., Rubinovich Е.Ya. Stability Theory of Differential Equations // Discontinuous solutions in the optimal control problems and their representation by singular space-time transformations, 2013. Vol. 74. P. 1969-2006.
4. Rus I.A. Ulam stability of ordinary differential equations // Studia Univ. “BABES–BOLYAI”, Mathematica. 2009. Vol. LIV, No. 4, P. 125–133.
5. Самойленко А.М., Перестюк Н.А. Дифференциальные уравнения с импульсным воздействием. Киев: Вища школа, 1987. 288 с.
6. Wang G.M., Zhou M., Sun L. Hyers-Ulam stability of linear differential equations of first order // Applied Mathematics Letters. 2008. Vol. 21. P. 1024–1028.
7. Кандрина А.Д., Павленко В., Сесекин А.Н. Об устойчивости по Хайерсу-Уламу нелинейных дифференциальных уравнений с разрывными траекториями // Материалы VIII международной конференции «Математика, ее приложения и математическое образование (МПМО 23)». Улан-Удэ: Издательство ВСГУТУ. С. 115–117.
8. Зайнуллина Э.З., Павленко В.С., Сесекин А.Н., Гредасова Н.В. Об устойчивости по Уламу-Хайерсу решений дифференциальных уравнений первого порядка с обобщенным воздействием // Материалы Воронежской международной весенней математической школы «Современные методы теории краевых задач. Понтрягинские чтения–XXXII». Воронеж, 3–9 мая 2021 г. Часть 2. Итоги науки и техн. Сер. Современ. мат. и ее прил. Темат. обз., **209**. М.: ВИНТИ РАН, 2022. С. 25–32.
9. Pavlenko V., Seseikin A. Ulam-Hyers Stability of First and Second Order Differential Equations with Discontinuous Trajectories // V.N. Tkhai (Ed.). Proceedings of 2022 16th International Conference on Stability and Oscillations of Nonlinear Control Systems (Pyatnitskiy’s Conference) STAB 2022. IEEE, 2022.
10. Seseikin A.N., Kandrina A.D. Hyers-Ulam-Rassias stability of nonlinear differential equations with a generalized actions on the right-hend side // Ural Mathematical Journal. 2023. Vol. 9, No. 1 (16). P. 147–152.
11. Гредасова Н.В., Павленко В., Сесекин А.Н., Шуляева К.С. Об устойчивости по Хайерсу-Уламу-Рассиасу линейных дифференциальных уравнений с обобщенным воздействием и с запаздыванием // Материалы VIII международной конференции «Математика, ее приложения и математическое образование (МПМО23)». Улан-Удэ: Издательство ВСГУТУ. С. 72–74.