

Кривизна в задачах построения гладких инвариантных многообразий динамических систем

М.О. Балабаев¹

¹Самарская государственная областная академия (Наяновой), Молодогвардейская 196, Самара, Россия, 443001

Аннотация. В рамках данной статьи рассматривается метод кривизны потока применительно к построению инвариантных многообразий автономных динамических систем. В работе рассмотрены модели трехмерного автокатализатора и самосопряженная модель ФитцХью-Нагумо. Показано существование для них достаточно гладких инвариантных многообразий с переменной устойчивостью.

Множество задач, имеющих важное прикладное значение, описываются автономными динамическими системами с сингулярными возмущениями вида

$$\begin{cases} \dot{x} = f(x, y, \mu), \\ \dot{y} = \frac{1}{\varepsilon} g(x, y, \mu), \end{cases}$$

где $x \in \mathbb{R}^n$, $y \in \mathbb{R}^m$ — медленная и быстрая переменные соответственно, $0 < \varepsilon \ll 1$ — малое возмущение, а μ — скалярный параметр.

Инвариантные многообразия таких систем достаточно часто конструируются в виде разложений по степеням малого параметра:

$$x = x_0(y, \mu) + x_1(y, \mu)\varepsilon + x_2(y, \mu)\varepsilon^2 + \dots,$$

так что их теоретически можно вычислить с любой необходимой степенью точности.

Подобные разложения далеко не всегда имеют требуемую степень гладкости, что накладывает определенные ограничения на их применение. Более того, если цель состоит в моделировании критического режима, то гладкость интегрального многообразия становится необходимым условием. В таких ситуациях требуется некоторым образом «подклеить» инвариантное многообразие в тех точках, где оно распадается на устойчивые и неустойчивые листы за счет пересечения с множеством нерегулярных точек. Рассмотрим достаточно общий метод кривизны потока применительно к построению инвариантных многообразий автономных динамических систем, описанным ранее в [1, 2, 10] с их последующим склеиванием в соответствии с [1, 11]. В отличие от других методов, метод кривизны потока позволяет непосредственно выписать асимптотическое разложение инвариантного многообразия автономной системы, причем точность ограничивается лишь доступными вычислительными ресурсами.

Перепишем исходную систему в виде

$$\dot{P} = V(P),$$

где P — вектор-столбец неизвестных $\{x, y\}$, а V — вектор-столбец правых частей системы. Введем в рассмотрение достаточно гладкую функцию $\varphi : \mathbb{R}^{n+m} \rightarrow \mathbb{R}$ вида

$$\varphi(P) = \left| V \wedge \dot{V} \wedge \ddot{V} \wedge \dots \wedge \overset{(n+m-1)}{V} \right|,$$

где символом \wedge обозначено внешнее произведение.

Соответствующее многообразие $\Omega \subset \mathbb{R}^{n+m}$ называется *кривизной потока системы*, если $\varphi(P) = 0$ для всех $P \in \Omega$ [1, 2, 8].

Ж.Г. Дарбу в работе [3] показал, что данное многообразие является инвариантной поверхностью исходной динамической системы. С учетом того, что производная Ли вырождается $L_P \varphi = 0$, очевидно что φ является первым интегралом системы [4]. Таким образом, $\varphi(P)$ является глобальным инвариантом и значит $d\varphi = 0$:

$$\frac{\partial \varphi}{\partial P_1} dp_1 + \frac{\partial \varphi}{\partial P_2} dp_2 + \dots + \frac{\partial \varphi}{\partial P_{n+m}} dp_{n+m} + \frac{\partial \varphi}{\partial \varepsilon} d\varepsilon \equiv 0.$$

Легко показать [1, 8, 10, 11], что уравнение выше позволяет в некоторых случаях получить явные формулы для коэффициентов разложения интегрального многообразия исходной системы. Более того, поскольку эти коэффициенты зависят от скалярного параметра μ представляется возможным дополнительно осуществить «склежку» полученного инвариантного многообразия.

Рассмотрим модель трехмерного автокатализатора в соответствии с [9]:

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = \mu \left(\frac{5}{2} + y \right) - xz^2 - x, \\ \frac{dy}{dt} = z - y, \\ \frac{dz}{dt} = \frac{1}{\varepsilon} (xz^2 + x - z), \end{cases} \quad (1)$$

где $\varepsilon > 0$ это малый параметр, $0 \leq \mu < 1$ и $x, y, z \in \mathbb{R}^+$.

Как было показано в [1], инвариантное многообразие системы (1) имеет вид:

$$x(y, z, \mu, \varepsilon) = \frac{z}{1 + z^2} + \frac{(z^2 + 1) (-5\mu - 2\mu y + 2z)}{2(z^2 - 1)} \varepsilon + O(\varepsilon^2), \quad (2)$$

и является разрывным, что не позволяет рассматривать его в качестве отправной точки для формирования стабильного критического режима.

Подходящим выбором конкретного значения μ можно устранить разрыв в некоторой точке (рисунок 1а). Однако в этом случае лишь единственная появившаяся траектория-утка будет моделировать критический режим, что не является достаточным для стабильного протекания автокаталитической реакции в условиях незначительных естественных колебаний начальных условий.

Если же рассмотреть параметр μ в качестве управляющей функции, то становится возможным «подклеить» листы инвариантного многообразия одновременно во всех точках (рисунок 1б). В этом случае, при незначительных колебаниях начальных условий новая траектория будет по-прежнему моделировать критический режим и реакция будет стабилизирована.

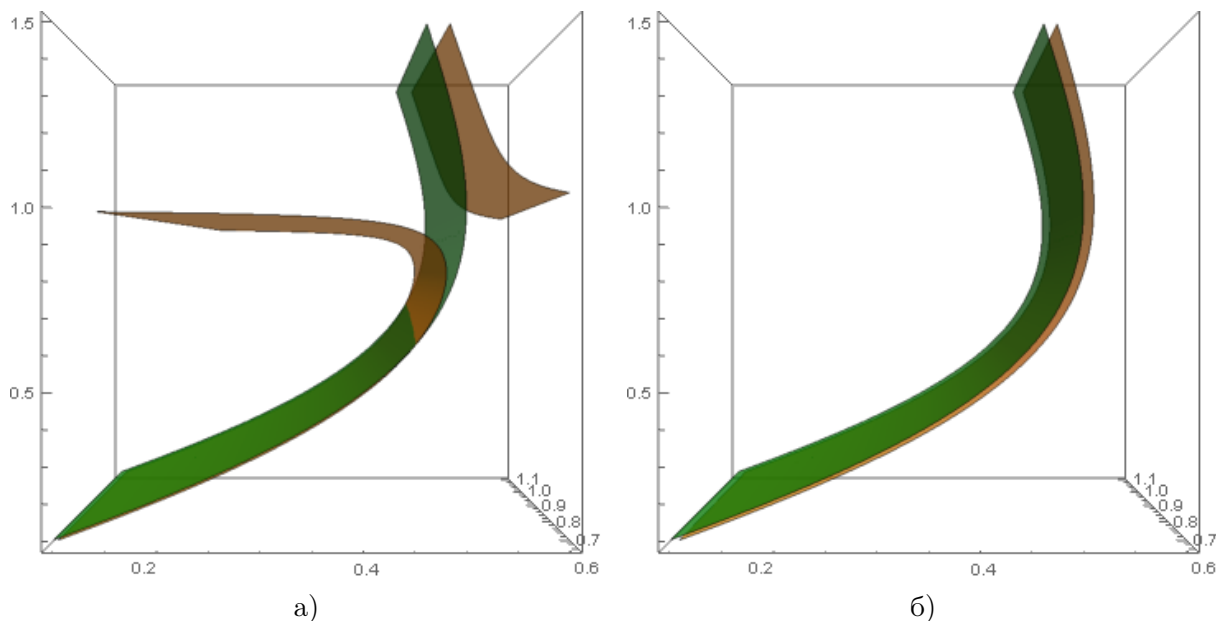


Рисунок 1. Медленная поверхность модели трехмерного автокатализатора (зеленая) и интегральное многообразие первого порядка точности (желтое)
 а) при $\varepsilon = 0.01, \mu = 0.2$; б) при использовании склеивающей функции.

Примером такой управляющей функции для системы (1) может являться найденная в [1] склеивающая функция

$$\mu = \frac{2}{2y + 5} + \frac{6}{2y + 5}\varepsilon + O(\varepsilon^2),$$

при подстановке которой инвариантное многообразие (2) становится непрерывным:

$$x = \frac{z}{1 + z^2} + \frac{z^2 + 1}{z + 1}\varepsilon + O(\varepsilon^2).$$

В качестве другого примера рассмотрим самосопряженную модель ФитцХью-Нагумо, в соответствии с [5, 6]:

$$\begin{cases} \dot{v} = h - \frac{v^3 - v + 1}{2} - \gamma sv, \\ \dot{h} = -\varepsilon \left(2h + \frac{13}{5}v \right), \\ \dot{s} = -\varepsilon \delta s, \end{cases} \quad (3)$$

где $v, h, s \in \mathbb{R}$ и $0 < \varepsilon \ll 1$.

Применяя метод кривизны потока, легко получить выражение для инвариантного многообразия

$$h(s, v) = \frac{1 - v + v^3 + 2sv\gamma}{2} + -\frac{10 + 16v + 10v^3 + 20sv\gamma - 10sv\gamma\delta}{10\gamma s + 15v^2 - 5} \varepsilon + O(\varepsilon^2), \quad (4)$$

которое очевидно является разрывным (рисунок 2а).

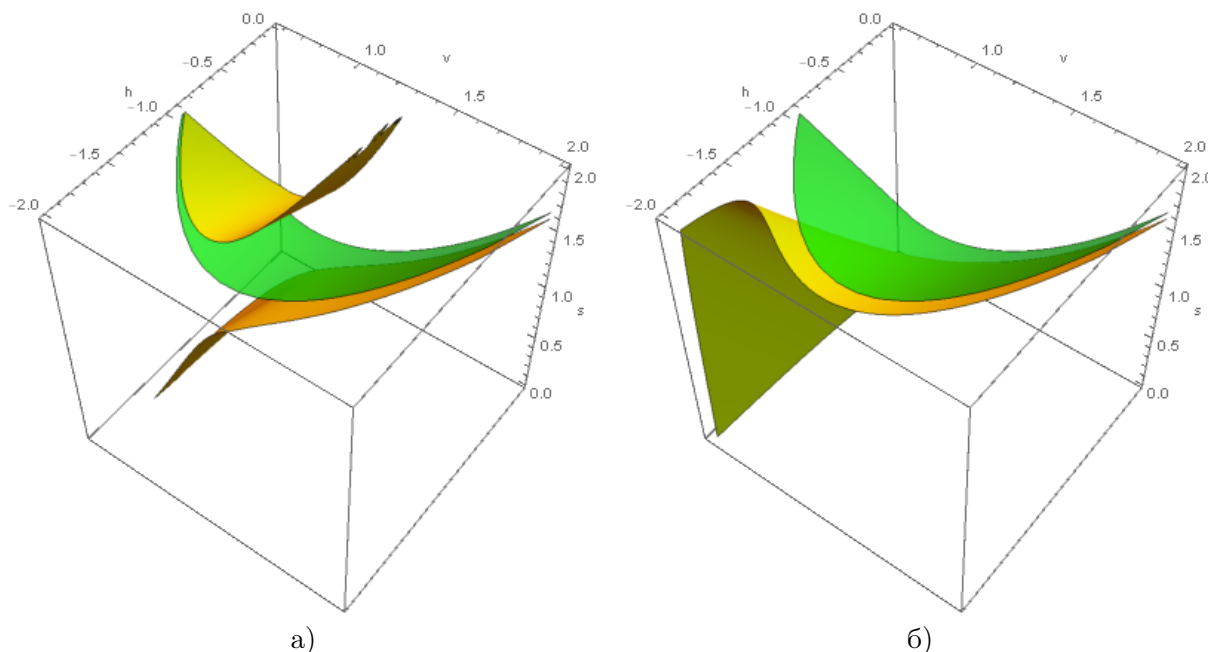


Рисунок 2. Медленная поверхность для самосопряженной модели ФитцХью-Нагумо (зеленая) и интегральное многообразие первого порядка точности (желтое) а) при $\varepsilon = 0.05, \gamma = -1.05, \delta = 1$; б) при использовании склеивающей функции.

Однако, как и в прошлом случае если рассматривать δ в качестве управляющей функции модели (3), то при условии что

$$\delta(v) = \frac{20v^3 - 26v - 10}{15v^3 - 5v} + O(\varepsilon),$$

инвариантное многообразие (4) примет вид

$$h(s, v) = \frac{1 - v + v^3 + 2sv\gamma}{2} + \frac{10 + 16v + 10v^3}{5 - 15v^2} \varepsilon + O(\varepsilon^2),$$

непрерывный в рассматриваемой области пространства $v > 1/\sqrt{3}$ (рисунок 2б).

Следует отметить, что рассмотренный выше метод кривизны потока позволяет не только выписать асимптотические разложения параметризаций листов интегрального многообразия с необходимой степенью точности, но и допускает их «подклейку» как в одной, так и сразу во всех точках поверхности срыва.

Это означает возможность сравнительно несложного построения инвариантных многообразий динамических систем с переменной устойчивостью, что позволяет в некоторых случаях моделировать критические режимы различных процессов достигая их стабильности и предсказуемости.

1. Литература

- [1] Balabaev, M. Black swan and curvature in an autocatalator model / M. Balabaev. — *Procedia Engineering*. – 2017. – Vol. 201. – P. 561-566.
- [2] Ginoux, J.M. Differential geometry applied to dynamical systems / J.M. Ginoux. — Singapore: World Scientific, 2009. – Vol. 3.
- [3] Darboux, J.G. Mémoire sur les équations différentielles algébriques du premier ordre et du premier degré / J.G. Darboux. — *Bull. Sci. Math.* – 1878. – Vol. 2. – P. 60-96, 123-143, 151-200.
- [4] Demazure, M. Catastrophes et bifurcations / M. Demazure. — Paris: Ellipses., 1989.
- [5] Desroches, M. Mixed-mode oscillations and slow manifolds in the self-coupled FitzHugh-Nagumo system / M. Desroches, B. Krauskopf, H. Osinga. *Chaos* // Woodbury, N.Y. – 2008. – Vol. 18. — P. 15-107.
- [6] FitzHugh, R. Mathematical models of excitation and propagation in nerve / R. FitzHugh — N.Y.: Biological Engineering, 1969. — p. 1-85.
- [7] Peng, B. False bifurcations in chemical systems: canards / B. Peng, V. Gáspár, K. Showalter // *Phil. Trans. R. Soc. Lond. A.* – 1991. – Vol. 337. – P. 275-289.
- [8] Rossetto, B. Singular Approximation of Chaotic Slow-fast Dynamical Systems / B. Rossetto // *Lecture Notes in Physics.* – 1986. – Vol. 278. — P. 12-14.
- [9] Shchepakina, E. Canards and black swans in model of a 3-D autocatalator / E. Shchepakina // *Journal of Physics: conference series.* – 2005. – Vol. 22. — P. 194-207.
- [10] Балабаев, М.О. Методы дифференциальной геометрии в задачах редукции динамических моделей с сингулярными возмущениями / М.О. Балабаев. — Сборник трудов III международной конференции и молодежной школы ИТНТ-2017. – Самара: Новая техника, 2017. – С. 1173-1175.
- [11] Балабаев, М.О. Метод кривизны потока в задаче горения / М.О. Балабаев // — Сборник трудов IV международной конференции и молодежной школы ИТНТ-2018. – Самара: Новая техника, 2018. – С. 1996-2000.
- [12] Зельдович, Я.Б. Математическая теория горения и взрыва / Я.Б. Зельдович, Г.И. Баренблатт, В.Г. Либрович, Г.М. Махвиладзе. — М.: Наука, 1980. — 478 с.
- [13] Соболев, В.А. Редукция моделей и критические явления в макрокинетике / В.А. Соболев, Е.А. Щепакина — М.: Физматлит, 2010. — 320 с.

Curvature in the construction of smooth invariant manifolds of dynamic models

М.О. Balabaev¹

¹Nayanova university, Molodogvardeyskaya st. 196, Samara, Russia, 443001

Abstract. In the framework of this paper we regard a flow curvature method applied to constructing of invariant manifolds of dynamical models. We show that a self-coupled FitzHugh-Nagumo model and 3d-autocatalator model have sufficiently smooth invariant surfaces.