Системы уравнений "реакция-диффузия" в ограниченной области

В.В. Нефедов, В.В. Тихомиров

12 апреля 2024 г.

Рассматриваются задача динамики и предельного поведения репликторных систем. Основной целью исследования является изучение влияния фактора пространства на поведение распределённых систем. Рассмотрим общую постановку.

Пусть в ограниченной области $\Omega \in \mathbb{R}^m$ задана система вида

$$\frac{\partial u(x,t)}{\partial t} = F(u) + D\Delta u(x,t), \tag{0.1}$$

где $u(x,t) = (u_1(x,t), \dots, u_n(x,t)), x \in \Omega, t \ge 0,$

 $F(u) = (f_1(u), \ldots, f_n(u)),$

 $D = \{d_{ij}\}_{i,j=\overline{1,n}}$ - симметрическая матрица, имеющая положительные собственные значения.

В начальный момент времени заданы начальные условия

$$u(x,0) = \varphi(x) = (\varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x)) \tag{0.2}$$

и на границе Г области Ω заданы однородные условия Неймана

$$\left(\frac{\partial u}{\partial n}\right)_{x \in \Gamma} = 0 \Leftrightarrow \left(\frac{\partial u_i}{\partial n}\right)_{x \in \Gamma} = 0, \ i = \overline{1, n},\tag{0.3}$$

здесь \vec{n} - внешняя нормаль к границе Γ .

Системы (0.1)-(0.3) являются замкнутыми, когда потоки реагирующих компонент через границу области равны нулю. Эти системы получили название систем "реакция-диффузия". Вектор-функция F(u) определяет реакцию компонентов, которая описывается динамической системой

$$\frac{dv(t)}{dt} = F(v(t)).$$

Матрица D описывает диффузионные потоки, возникающие в пространстве области Ω . В классическом случае рассматриваются диагональные матрицы D. В этом случае не учитываются так называемые кросс-диффузионные потоки, когда диффузионный поток одной из компонент системы оказывает влияние на динамику другой компоненты.

В этой работе будем рассматривать слабые решения [1] задачи (0.1) - (0.3), которые являются элементами (при фиксированном t) пространства Соболева $H^1(\Omega)$ с нормой

$$||u||_{H^1(\Omega)} = \left(\int_{\Omega} \left(\sum_{i=1}^n \left[u_i^2 + \sum_{k=1}^n \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_k} \right) \right] \right) dx \right)^{1/2},$$

и при любых $x \in \Omega$ представляют гладкую функцию переменной $t \geqslant 0$.

Класс таких фукнций, удовлетворяющих перечисленным выше требованиям, будем обозначать через $H^1(\Omega_t)$. В нашей работе мы не обсуждаем вопрос о существовании слабых решений. Введём следующее понятие.

Определение 0.1. Вектор-функция $v(x) \in H^1(\Omega)$ такая, что

$$F(v) + D\Delta v(x) = 0, \ x \in \Omega, \ \left(\frac{\partial v}{\partial n}\right)_{\Gamma} = 0,$$
 (0.4)

называется стационарным положением равновесия системы (0.1) - (0.3).

Если положение равновесия $v(x) \neq const$, то его называют пространственно неоднородными. Задача об обтекании пространственно неоднородных равновесий сложна. Будем предполагать, что v(x) пространственно однородное положение равновесие, то есть есть решение задачи

$$F(v) = 0, \ \Delta v(x) = 0, \ \left(\frac{\partial v}{\partial n}\right)_{\Gamma} = 0.$$

Исследование таких положений равновесия дают информацию о предельном положении системы при $t \to \infty$. Как и в случае динамических систем введем аналог понятия устойчивости по Ляпунову стационарных положений равновесия.

Определение 0.2. Положение равновесия v(x) системы (0.1)-(0.3) называется устойчивым по Ляпунову, если для любого $\varepsilon>0$ существует $\delta>0$ такое, что для любых решений u(x,t) системы (0.1)-(0.3) с начальными даными $\varphi(x)$, такими, что $\|v(x)-\varphi(x)\|_{H^1(\Omega)}<\delta$ выполняется $\|v(x)-u(x,t)\|_{H^1(\Omega)}<\varepsilon$ для всех t>0.

Если, кроме того, выполняется условие $u(x,t) \to v(x)$ в пространстве $H^1(\Omega)$ при $t \to \infty$, то положение равновесия называется асимптотически устойчивым.

Пусть далее v(x) - пространственно-однородное положение равновесия системы (0.1)-(0.3).

Рассмотрим матрицу Якоби вектор-функции $f \colon A = \left(\frac{\partial v}{\partial u}\right)|_{u=v}$.

Исследование устойчивости положения равновесия можно осуществить с помощью аналога теоремы Ляпунова-Пуанкаре об устойчивости по первому приближению и оно сводится к исследованию спектра следующей задачи на собственные значения:

$$Az(x) + D\Delta z(x) = \lambda z(x), \ \left(\frac{\partial v}{\partial n}\right)_{\Gamma} = 0, \ z \in H^{1}(\Omega).$$
 (0.5)

Здесь δ_{ij} - символ Кронекера.

Соответствующие собственные значения образуют неубывающую последовательность

$$\mu_0 \leqslant \mu_1 \leqslant \mu_2 \leqslant \dots \leqslant \mu_n \leqslant \dots, \ \mu_n \to +\infty, \ t \to +\infty$$

Если для всех собственных значениий задачи (0.5) выполняется условие $Re \ \lambda_i > 0, \ i = 1, 2, \ldots$, то положение равновесия является асимптотически устойчивым. Точную формулировку

НЕ ХВАТАЕТ 5 СТРАНИЦЫ!!!!

Соответствующие собственные значения образуют неубывающую последовательность

$$\mu_0 \leqslant \mu_1 \leqslant \mu_2 \leqslant \cdots \leqslant \mu_n \leqslant \ldots, \ \mu_n \to +\infty, \ t \to +\infty$$

С учётом представления (0.7) исходная задача принимает вид

$$(B - \mu_k \Lambda) R^k = \lambda_k R^K, \ k = 1, 2, \dots$$

Если умножить это равенство скалярно в пространстве $L_2(\Omega)$ на функции $\varphi_i(x)$, $i=1,2,\ldots$ и воспользоваться соотношением (0.9), то получим матричные равенства для векторов R^k в форме задач на собственные значения:

$$(B - \mu_k \Lambda) R^k = \lambda_k R^K, \quad k = 1, 2, \dots$$

Таким образом, задача об отыскании собственных значений континуальной системы (0.5) сводится к алгебраической задаче о собственных значений счетной последовательности матриц вида

$$D_k = B - \mu_k \Lambda, \quad k = 1, 2, \dots \tag{0.7}$$

Есди для всех собственных значений задачи (0.10) выполняется условие $Re \ \lambda_k > 0, \ k = 1, 2, \ldots$, то пространственнооднородное положение равновесия v системы (0.1)-(0.3) является устойчивым.

Если же хотя бы для одного значения k это условие не выполняется, то положение равновесия неустойчиво.

Рассмотрим несколько примеров применения сформулированных результатов к конкретным задачам.

Пример 1. Запишем уравнение Фишера-Колмогорова на интервале (0,1) с однородными краевыми условиями Неймана

$$\begin{cases} \frac{\partial u(x,t)}{\partial t} = u(1-u) + d\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x,t), \ 0 < x < 1, \\ u(x,0) = u_0(x), \ u_x(0,t) = u_x(l,t) = 0. \end{cases}$$

Это уравнение имеет два пространственно-однородных положения равновесия $v_1(x) = 0$ и $v_2(x) = 1$. Второе положение равновесия определяется собственными функциями и собственными значениями задачи (0.8):

$$\varphi_k(x) = \sqrt{2}\cos k\pi x, \ \mu_k = (k\pi)^2, \ k = 0, 1, 2, \dots$$

Равенство (0.11) принимает вид

$$\lambda_{=}D_{k} = -1 - d(k\pi)^{2}, \ k = 0, 1, 2, \dots$$

Следовательно, положение равновесия является асимптотически устойчивым. В случае $v_1(x)=0$ из равенства (0.11) получим, что $\lambda_k=1-d\left(k\pi\right)^2,\ k=0,1,2,\ldots$. Положение равновесия неустойчиво $\lambda_0=1>0$.

Рассмотрим ещё один пример системы типа реакция-диффузия.

Пример 2. Исследуем влияние диффузии на поведение замкнутой системы "реакция-диффузия" общего вида при $t \to \infty$. Остановимся на случае n = 2. Рассмотрим систему вида

$$\begin{cases} u_t = f(u, v) + d_1(u_{xx} + u_{yy}), \\ v_t = g(u, v) + d_2(v_{xx} + v_{yy}), \\ u = u(x, y, t), \ v = v(x, y, t), \ (x, y) \in \Gamma \subset \mathbb{R}^2 \end{cases}$$

$$(0.8)$$

 $d_1, d_2 > 0$ - коэффициенты диффузии.

Функции и и у довлетворяют условиям Неймана (случай замкнутой системы)

$$\frac{\partial u}{\partial n}|_{\Gamma} = 0, \quad \frac{\partial v}{\partial n}|_{\Gamma} = 0 \tag{0.9}$$

Hа границе Γ ограниченной замкнутой области Ω с начальными условиями

$$u(x,0) = 0, \ u(0,y) = 0, \ v(x,0) = 0, \ v(0,y) = 0.$$
 (0.10)

Ради определённости будем предполагать, что область Ω является квадратом: $\Omega = \{(x,y) \in \mathbb{R}^2: 0 \leqslant x,y \leqslant 1\}.$

Вектор-функция $F = \{f(u,v), g(u,v)\}$ определяет реакцию компонента системы (0.13)-(0.14), которая описывается динамической системой

$$\frac{dv(t)}{dt} = F(v(t)), \ v(t) = \{f, g\}. \tag{0.11}$$

Матрица diag (d_1, d_2) описывает диффузионные потоки, возникающие в области $\Omega \subset \mathbb{R}^2$. Решения системы (0.12)-(0.14) будем рассматривать в пространстве Соболева $H^1(\Omega)$.

Для исследования поведения решений системы (0.12)-(0.14) при $t \to \infty$ воспользуемся энергетическими (вариационными) методом [3] — [5]. Для этого введем в рассмотрение (вариационную) функцию времени

$$S(t) = \frac{1}{2} \int_0^1 \int_0^1 \left(u_x^2 + u_y^2 + v_x^2 + v_y^2 \right) dx dy, \tag{0.12}$$

которая играет роль энергии системы.

Вычислим производную функции (0.15) с учётом (0.12)-(0.14), в результате получим

$$\frac{dS(t)}{dt} = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1} \left(u_x u_{xt} + v_x v_{xt} + u_y u_{ty} + v_y v_{yt} \right) dx dy. \tag{0.13}$$

Формулу (0.16) можно представить в виде

$$S''(t) = S_1'(t) + S_2'(t),$$

где

$$S_1'(t) = \int_0^1 \int_0^1 \left[u_x \left(d_1 u_{xx} \right)_x + u_x \left(f_u u_x + f_v v_x \right) + v_x \left(d_2 v_{xx} \right)_x + v_x \left(g_u u_x + g_v v_x \right) \right] dx dy \tag{0.14}$$

$$S_2'(t) = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1} \left[u_y \left(d_1 u_{yy} \right)_y + u_y \left(f_u u_y + f_v v_y \right) + v_y \left(d_2 v_{yy} \right)_y + v_y \left(g_u u_y + g_v v_y \right) \right] dx dy \tag{0.15}$$

Введём обозначения

$$d = \min(d_1, d_2), \ m = \max_{u,v} \left[|f_u| + |f_v| + |g_u|, |g_v| + |f_v| + |g_u| \right]$$

$$(0.16)$$

Теорема. Если $d > \frac{m}{\pi^2}$, то $\lim_{t \to \infty} E(t) = 0$, и поэтому все частные производные u_x, v_x, u_y, v_y стремятся к нулю при $t \to \infty$, а само решение выходит на константу.

Доказательство. Рассмотрим интеграл (0.17). После интегрирования по частям, с учётом краевых условий, запишем (0.17) в виде

$$S_1'(t) = -\int_0^1 \int_0^1 \left(d_1 u_{xx}^2 + d_2 v_{xx}^2 \right) dx dy + \int_0^1 \int_0^1 \left(f_u u_x^2 + g_v v_x^2 + \left(f_u + g_u \right) u_x v_x \right) dx dy,$$

тогда в силу обозначений (0.19) и неравенства Коши-Буняковского имеем

$$S_1'(t) \leqslant -d \int_0^1 \int_0^1 (u_{xx} + v_{xx}) \, dx dy + m \int_0^1 \int_0^1 (u_x^2 + v_x^2) \, dx dy$$
 (0.17)

так как $u_x(0) = 0$, $u_x(1) = 0$, то для первого из интегралов в правой части последнего неравенства справедливо неравенство Фридрихса, а потому справедливы неравенства

$$\int_{0}^{1} u_{xx}^{2} dx \geqslant \pi^{2} \int_{0}^{1} u_{x}^{2} dx; \quad \int_{0}^{1} v_{xx}^{2} dx \geqslant \pi^{2} \int_{0}^{1} v_{x}^{2} dx. \tag{0.18}$$

Используя (0.20) и (0.21), получим оценку

$$S_1'(t) \leqslant \left(m - d\pi^2\right) S_1(t).$$

Из последнего неравенства заключаем, что если $d>\frac{m}{\pi^2}$, то $S_1'(t)<0$. Поскольку $S_1(t)\geqslant 0$, то $\lim_{t\to\infty}S_1(t)=0$, и поэтому $u_x(x,y,t)\to 0$ и $v_x(x,y,t)\to 0$ при $t\to\infty$.

Применяя аналогичные рассуждения в отношении интеграла (18) получаем соотношении $\lim_{t\to\infty} S_2(t)=0$, а следовательно и соотношение $\lim_{t\to\infty} S(t)=0$. Поэтому очевидно, что все частные производные u_x,v_x,u_y,v_y стремятся к нулю при $t\to\infty$, а само решение выходит на константу. Теорема доказана.

Замечание 0.1. Ясно, что полученный результат распространяется на случай системы (0.1)-(0.3), однако, этот результат не всегда удается использовать в конкертных случаях, так как вычисление постоянной т зависит от априорных знаний о решении системы (0.12)-(0.14) (или системы (0.1)-(0.3)) и его производных.

Вывод 1. Предложенный метод [3-4] позволяет сохранить устойчивость при достаточно больших коэффициентах диффузии. Такого вида устойчивости принято называть пространственно-диффузионной устойчивостью, даже в случае неустойчивой системы (при $\alpha=0$).

Литература: