

## Аннотация

В работе рассматривается модель вирусной динамики с иммунным ответом. Данная модель при переходе к безразмерным переменным и параметрам описывается сингулярно возмущенной системой, состоящей из трех интегро-дифференциальных уравнений с частными производными с двумя малыми параметрами при части производных. Переход от начально-краевой задачи исходной системы к порождающей задаче позволяет понизить размерность системы и, как следствие, уменьшить объем вычислений.

**Ключевые слова:** вирусная динамика; иммунный ответ; сингулярные возмущения; начально-краевая задача; вырожденная система; предельный переход

## 1. Введение

При моделировании биологических явлений необходимо учитывать ряд процессов, протекающих на несоизмеримых временных шкалах, отличающихся на несколько порядков. Для моделирования таких процессов с несколькими временными масштабами обычно используются системы дифференциальных уравнений с малым параметром при части производных - сингулярно возмущенные системы дифференциальных уравнений. Численный анализ подобных систем сопряжен с большим объемом вычислений из-за наличия переменных, изменяющихся с существенно отличающимися скоростями. Поэтому актуальным становится построение упрощенных (редуцированных) моделей меньшей размерности, но при этом с высокой степенью точности отражающих поведение исходных процессов.

Одним из методов редукции для сингулярно возмущенных систем является предельный переход к решению порождающей задачи. При этом размерность рассматриваемых систем понижается. Ниже этот подход применяется для понижения размерности в начально-краевой задаче для системы, описывающей динамику популяций здоровых и инфицированных клеток и цитотоксических Т-лимфоцитов.

## 2. Описание модели

Рассмотрим модель вирусной динамики с иммунным ответом [1]:

$$\begin{aligned} \frac{du(t)}{dt} &= b - u(t) \int_0^{\infty} \beta(s)v(t,s)ds - cu(t), \\ \frac{\partial v(t,s)}{\partial t} &= \mu \frac{\partial^2 v(t,s)}{\partial s^2} - mv(t,s) + \beta(s)u(t)v(t,s) - \xi v(t,s)z(t,s), \\ \frac{\partial z(t,s)}{\partial t} &= qv(t,s) + \gamma z(t,s) \left( 1 - \frac{z(t,s)}{p} \right) \end{aligned} \quad (1)$$

с начальными и граничными условиями:

$$u(0) = u^0, \quad v(0,s) = v^0(s), \quad \frac{\partial v}{\partial s}(t,0) = 0, \quad v(t,\infty) = 0, \quad z(0) = z^0(s), \quad (2)$$

где  $u(t)$ ,  $кл/мм^3$  - концентрация неинфицированных (восприимчивых к вирусу) клеток;  $b$ ,  $кл/(мм^3 \cdot сут)$  - постоянная скорость воспроизводства неинфицированных клеток;  $c$ ,  $1/сут$  - скорость естественной смерти здоровых клеток,  $v(t,s)$ ,  $кл/мм^3$  - плотность распределения инфицированных вирусом клеток в одномерном пространстве фенотипов  $s \in [0, +\infty)$  ( $s$  - величина безразмерная), соответственно,  $V(t) = \int_0^{\infty} v(t,s)ds$  - концентрация инфицированных клеток,  $m = m(s)$  - скорость, с которой умирают инфицированные клетки;  $\beta = \beta(s)$ ,  $мм^3/кл \cdot сут$  - скорость инфицирования;  $\mu$ ,  $1/сут$  - коэффициент дисперсии (в этой модели случайные мутации моделируются дисперсией),  $\xi = \xi(s)$ ,  $кл/(мм^3 \cdot сут)$  - скорость, с которой цитотоксические Т-лимфоциты (Т-киллеры, Т-клетки) убивают инфицированные

клетки,  $z(t, s)$ , кл/мм<sup>3</sup> - плотность распределения Т-клеток, способных устранять инфицированные клетки с фенотипом  $s$ ,  $Z(t) = \int_0^\infty z(t, s) ds$  - концентрация Т-клеток.

Без ограничения общности для простоты будем считать, что только параметр  $\beta$  зависит от  $s$ . Кроме того, хотя модель сформулирована для  $s \in [0, +\infty)$ , обычно  $s$  рассматривается принадлежащим конечному промежутку  $[0, \ell]$  при данной нормировке, а одно из граничных условий  $v(t, \infty) = 0$  заменяется условием  $\frac{\partial v}{\partial s}(t, \ell) = 0$ .

### 3. Переход к безразмерным переменным

Введем следующие обозначения:  $t = T\bar{t}$ ,  $s = S\bar{s}$ ,  $u(T\bar{t}) = \bar{U}\bar{u}(\bar{t})$ ,  $v(T\bar{t}, S\bar{s}) = \bar{V}\bar{v}(\bar{t}, \bar{s})$ ,  $z(T\bar{t}, S\bar{s}) = \bar{Z}\bar{z}(\bar{t}, \bar{s})$  - и предположим, что  $\mu T/S^2 = 1$ ,  $\bar{U} = b/c$ ,  $\bar{V} = (\gamma/q) \cdot \bar{Z}$ ,  $\bar{Z} = p$ . В этих обозначениях начально-краевая задача (1), (2) принимает вид:

$$\begin{aligned} \varepsilon \frac{d\bar{u}}{d\bar{t}} &= 1 - \bar{u} \int_0^\ell \bar{\beta} \bar{v} d\bar{s} - \bar{u}, \\ \frac{\partial \bar{v}}{\partial \bar{t}} &= \frac{\partial^2 \bar{v}}{\partial \bar{s}^2} - \bar{m} \bar{v} + \bar{d} \bar{\beta} \bar{u} \bar{v} - \bar{\xi} \bar{v} \bar{z}, \\ \varepsilon \theta \frac{\partial \bar{z}}{\partial \bar{t}} &= \bar{v} + \bar{z}(1 - \bar{z}), \end{aligned} \quad (3)$$

$$\bar{u}(0) = \bar{u}^0, \quad \bar{v}(0, \bar{s}) = \bar{v}^0(\bar{s}), \quad \frac{\partial \bar{v}}{\partial \bar{s}}(\bar{t}, 0) = 0, \quad v(\bar{t}, \infty) = 0, \quad \bar{z}(0, \bar{s}) = \bar{z}^0(\bar{s}), \quad (4)$$

где  $\varepsilon = 1/(cT)$ ,  $\theta = c/\gamma$ ,  $\bar{\beta} = \bar{\beta}(\bar{s}) = pS\gamma/(cq) \cdot \beta(S\bar{s})$ ,  $\bar{m} = mT$ ,  $\bar{d} = bqS/(p\gamma\mu)$ ,  $\bar{\xi} = pT\xi$ ,  $\bar{u}^0 = cu^0/b$ ,  $\bar{v}(0, \bar{s}) = q/(p\gamma) \cdot v^0(S\bar{s})$ ,  $\bar{z}(0, \bar{s}) = z^0(S\bar{s})/p$ .

Параметр  $T$  необходимо выбирать так, чтобы  $\varepsilon = 1/(cT) \ll 1$ , тогда  $S$  определяется из равенства  $\mu T/S^2 = 1$ . Например, если положить  $T = 1/\mu$ , то  $S = 1$ . Параметр  $\mu$  пропорционален вероятности мутации и, например, для ВИЧ его значение не превышает  $10^{-7} - 10^{-9}$  сут<sup>-1</sup>. Так как  $c \ll \gamma$ , то  $\theta \ll 1$ . Таким образом, система (3) представляет собой сингулярно возмущённую систему с двумя малыми параметрами и, как следствие, имеет три временных масштаба. В дальнейшем для простоты знак черты в обозначениях переменных и параметров системы (3) и условий (4) будет опущен.

### 4. Предельный переход

Положим в (3)  $\theta = 0$ . Придем к вырожденной системе первого порядка [2]:

$$\begin{aligned} \varepsilon \frac{du}{dt} &= 1 - u \int_0^\ell \beta v ds - u, \\ \frac{\partial v}{\partial t} &= \frac{\partial^2 v}{\partial s^2} - mv + d\beta uv - \xi vz, \\ v + z(1 - z) &= 0. \end{aligned} \quad (5)$$

Последнее уравнение системы (алгебраическое) имеет два корня  $z_{1,2} = (1 \pm \sqrt{1 + 4v})/2$ . Для присоединённой системы первого порядка

$$\frac{\partial \hat{z}}{\partial \tau} = \hat{z}(1 - \hat{z}) + v, \quad (6)$$

в которую  $v$  входит как параметр, только один из корней, а именно  $z = \varphi(v) = (1 + \sqrt{1 + 4v})/2$ , является асимптотически устойчивой по Ляпунову точкой покоя, поскольку  $\frac{\partial}{\partial z}(\hat{z}(1 - \hat{z}))|_{z=\varphi(v)} = -\sqrt{1 + 4v} < 0$ .

При начальном значении параметра  $v = v^0(s)$  система (6) с начальным условием  $\hat{z}(0, s) = z^0(s)$  имеет единственное решение  $\hat{z}(\tau, s)$  при  $\tau \geq 0$ , причем  $\lim_{\tau \rightarrow +\infty} \hat{z}(\tau, s) = \varphi(v^0(s)) \forall s \in [0, \ell]$  (см. приложение), т. е. начальная точка  $z^0(s)$  присоединённой системы первого порядка (6) принадлежит области влияния устойчивого корня. Значит, при достаточно малых  $\theta$  задача (3), (4) имеет единственное решение и справедливы предельные равенства [3] для некоторого  $t_1$ :

$$\begin{aligned} \lim_{\theta \rightarrow +0} u(t, \varepsilon, \theta) &= u_0(t, \varepsilon) \text{ при } 0 \leq t \leq t_1, \\ \lim_{\theta \rightarrow +0} v(t, s, \varepsilon, \theta) &= v_0(t, s, \varepsilon) \text{ при } 0 \leq t \leq t_1, 0 \leq s \leq \ell, \\ \lim_{\theta \rightarrow +0} z(t, s, \varepsilon, \theta) &= \varphi(v_0(t, s, \varepsilon)) \text{ при } 0 < t \leq t_1, 0 \leq s \leq \ell \end{aligned} \quad (7)$$

где  $u(t, \varepsilon, \theta)$ ,  $v(t, s, \varepsilon, \theta)$ ,  $z(t, s, \varepsilon, \theta)$  – решения системы (3),  $u_0(t, \varepsilon)$ ,  $v_0(t, s, \varepsilon)$  – решения системы (5). Заметим, что для переменной  $z$  предельный переход имеет место при  $t \neq 0$ , поскольку решение вырожденной системы  $z = \varphi(v)$ , вообще говоря, не удовлетворяет начальному условию для этой переменной. Возникает явление так называемого пограничного слоя. Естественно, что пограничный слой практически отсутствует, если начальная точка попадает на медленную поверхность [4, 5]. Система (5) по сравнению с (3) имеет размерность на единицу меньше.

Теперь в (5) положим  $\varepsilon = 0$ . Придем к вырожденной системе второго порядка:

$$\begin{aligned} \mathbf{1} - u \int_0^\ell \beta v ds - u &= \mathbf{0}, \\ \frac{\partial v}{\partial t} &= \frac{\partial^2 v}{\partial s^2} - mv + d\beta uv - \xi vz, \\ v + z(\mathbf{1} - z) &= \mathbf{0}, \end{aligned} \quad (8)$$

первое уравнение которой является алгебраическим и имеет корень  $u = \psi(v) = 1 / \left(1 + \int_0^\ell \beta v ds\right)$ . Этот корень – асимптотически устойчивая точка покоя присоединённой системы второго порядка:

$$\frac{\partial \hat{v}}{\partial \tau} = - \left(1 + \int_0^\ell \beta v ds\right) \hat{u} + 1 \quad (9)$$

Уравнение (9) совместно с начальным условием  $\hat{u}(0) = u^0$  при начальном значении параметра  $v$  имеет единственное решение  $\hat{u}(\tau) = (u^0 - 1/f)e^{-f\tau} + 1/f$ ,  $f = \psi(v^0(s)) = 1 + \int_0^\ell \beta(s)v^0 ds$ , для всех  $\tau \geq 0$ , причем  $\lim_{\tau \rightarrow +\infty} \hat{u}(\tau) = 1/f$ , т. е. начальное значение  $u^0$  принадлежит области влияния устойчивого корня  $u = \psi(v)$ . Следовательно,

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} u_0(t, \varepsilon) &= \psi(v_{00}(t, s)) \text{ при } 0 < t \leq t_1, \\ \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} v_0(t, s, \varepsilon) &= v_{00}(t, s) \text{ при } 0 \leq t \leq t_1, 0 \leq s \leq \ell, \\ \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} z_0(t, s, \varepsilon) &= \varphi(v_{00}(t, s)) \text{ при } 0 < t \leq t_1, 0 \leq s \leq \ell, \end{aligned} \quad (10)$$

где  $v_{00}(t, s)$  – решение второго уравнения системы (8), размерность которой на единицу меньше по сравнению с (5). Предельный переход для переменной  $u_0$  не имеет места при  $t = 0$ , так как уравнение для переменной  $u$  в системе (8) алгебраическое и в общем случае не может удовлетворить начальному условию  $u(0) = u^0$ .

## 5. Заключение

Таким образом, решение начально-краевой задачи для сингулярно возмущенной системы трех дифференциальных уравнений (3) может быть сведено к нахождению решения одного дифференциального уравнения в (8). Предельные переходы для быстрых переменных  $u$ ,  $z$  верны для некоторого отрезка  $[\delta, t_1]$ ,  $\delta > 0$ , отделённого от нуля. Для построения приближенного решения полной системы (3) в окрестности точки  $t = 0$  может быть применен метод пограничных функций Васильевой-Тихонова. В работе [6] были получены асимптотические разложения по степеням

малых параметров решений в системе уравнений такого же класса, что и рассмотренная в данной работе, но описывающей модель вирусной эволюции без иммунного ответа.

## Благодарности

Исследование выполнено при финансовой поддержке РФФИ и Правительства Самарской области в рамках научного проекта № 16-41-630529.

## Приложение

Решим задачу Коши:

$$\begin{aligned}\frac{\partial \hat{z}}{\partial \tau} &= \hat{z}(1 - \hat{z}) + v^0(s), \\ \hat{z}(0, s) &= z^0(s),\end{aligned}$$

где  $\hat{z} = \hat{z}(\tau, s)$  – искомая функция. Данное уравнение является уравнением Риккати. Выполняя последовательно в уравнении замены переменных  $\hat{z} = \hat{z}_1 + \sqrt{1 + v^0(s)}/2$ ,  $y = 1/\hat{z}_1$ , приведем его сначала к уравнению Бернулли, а затем к линейному неоднородному уравнению первого порядка:

$$\frac{\partial y}{\partial \tau} = y\sqrt{1 + 4v^0(s)} + 1$$

с начальным условием  $y(0, s) = 1/(z^0(s) - \varphi(v^0(s)))$ , где  $\varphi(v) = (1 + \sqrt{1 + 4v})/2$ . Решая полученное линейное уравнение методом вариации, найдем, что  $y(\tau, s) = \frac{1}{2\varphi^0 - 1} (e^{(2\varphi^0 - 1)\tau} - 1) + \frac{1}{z^0 - \varphi^0}$ ,  $\varphi^0 = \varphi(v^0(s))$ ,  $z^0 = z^0(s)$ , тогда  $\hat{z}(\tau, s) = \varphi^0 + 1/y(\tau, s) \xrightarrow{\tau \rightarrow +\infty} \varphi^0$ .

## Литература

- [1] Narani van Laarhoven, Andrei korobeinikov Within-Host Viral Evolution Model with Cross-Immunity // Extended Abstracts Spring 2014. – 2015. – P. 119-124. DOI: 10.1007/978-3-319-22129-8\_21.
- [2] Тихонов, А.Н. Системы дифференциальных уравнений, содержащие малые параметры при производных // Математический сборник. – 1952. – Т. 31 (73), № 3. – С. 575-586.
- [3] Арчибасов, А.А. Предельный переход в сингулярно возмущенной интегро-дифференциальной системе с частными производными / А.А. Арчибасов, А. Коробейников, В.А. Соболев, // Дифференциальные уравнения. – 2016. – Т. 52, № 9. – С. 1160-1167. DOI: 10.1134/S037406411609003X.
- [4] Щепакина, Е.А. Интегральные поверхности со сменой устойчивости и траектории-утки / Е.А. Щепакина, В.А. Соболев, // Известия РАН. Сер. МММИУ. – 1997. – Т. 1, № 3. – С. 151-175.
- [5] Щепакина, Е.А. Притягивающе-отталкивающие интегральные поверхности в задачах горения // Математическое моделирование. – 2002. – Т. 14, № 3. – С. 30-42.
- [6] Арчибасов, А.А. Асимптотические разложения решений в сингулярно возмущенной модели вирусной эволюции / А.А. Арчибасов, А. Коробейников, В.А. Соболев, // Журнал вычислительной математики и математической физики. – 2015. – Т. 55, № 2. – С. 242-252. DOI: 10.7868/S0044466915020039.