

ФРАКТАЛЬНЫЕ МЕХАНИЗМЫ ТРАНСПОРТА  
РАДИОНУКЛИДОВ В БИОЛОГИЧЕСКИХ СИСТЕМАХ

ЧОПЬЦ Н.И.  
Брестский политехнический институт  
САТЯКОВ И.А.  
Белорусская политехническая академия

Феноменологический подход к изучению транспорта радионуклидов в биологических системах предполагает построение математических моделей транспорта и их последующую верификацию с определением феноменологических констант. В моделях, основанных на дифференциальных уравнениях I-го порядка, обычно предполагается, что скорость вывода из организма радионуклида в приближении малых его концентраций, пропорциональна массе радионуклида в организме. Возможным физическим обоснованием этого может служить анализ процессов транспорта в духе традиционных перколяционных представлений, согласно которым локальная скорость транспорта в элементарном кластере пропорциональна локальной массовой концентрации радионуклида, а число элементарных кластеров  $\sim L^3$ , где  $L$  – характерный линейный размер объекта. Поскольку локальная массовая концентрация  $\sim L^{-3}$ , предположение оказывается обоснованным. Ряд соображений, однако, указывает на возможную фрактальную размерность системы транспорта, проявляющуюся, в частности, в том, что число элементарных кластеров  $\sim L^{3+\delta}$ , где  $\delta \neq 0$ . Простейшей моделью, описывающей зависимость удельной активности мышечной ткани от времени, является модель, основанная на предположении, что при  $t < t_0$  организм получает пищу с удельной активностью  $A_0$ , при  $t \in (t_0, t_0+T)$  часть получаемой пищи имеет другую удельную активность  $A_0^*$ , а при  $t > t_0+T$  вся получаемая пища опять имеет удельную активность  $A_0$ . Считая промежуток  $t < t_0$  много большим характерного времени транспорта радионуклида, имеем следующие уравнения для определения зависимости удельной активности ткани от времени в предположении постоянства массы особи:

При  $t \in (t_0, t_0+T)$ :

$$\frac{dA}{dt} = - \frac{\alpha m^\varepsilon}{A_1^\varepsilon} (A^{1+\varepsilon} - A_p^{1+\varepsilon}) + \frac{\alpha m^\varepsilon m_0^* A_p^{1+\varepsilon}}{m_0 A_0 A_1^\varepsilon} (A_0^\varepsilon - \frac{C_0^*}{C_0} A_0) \quad (1)$$

При  $t > t_0 + T$ :

$$\frac{dA}{dt} = - \frac{\alpha m^\varepsilon}{A_1^\varepsilon} (A^{1+\varepsilon} - A_p^{1+\varepsilon}) \quad (2)$$

где  $A_p$  - равновесная удельная активность мышечной ткани при  $t < t_0$ ,  $\alpha$  - феноменологическая константа вывода радионуклидов из организма,  $m_0$  - масса пищи с удельной активностью  $A_0$ , потребляемая в единицу времени при  $t < t_0$ ,  $m_0^*$  - масса пищи с удельной активностью  $A_0^*$ , потребляемая в единицу времени при  $t \in (t_0, t_0 + T)$ ,  $A_1$  - удельная активность радионуклида,  $C_0, C_0^*$  - удельные энергетические эквиваленты указанных видов пищи,  $\varepsilon = \delta/3$ . Верификация вышеизложенной модели как на основе экспериментальных зависимостей  $A(t)$  для отдельной особи, так и на основе анализа временных сечений динамических рядов, описывающих эволюцию ансамбля особей в предположении, аналогичном известному условию эргодичности, проводимая на основе вариационных принципов, достаточно сложна вследствие нелинейности уравнений. Возможен, однако, упрощенный вариант верификации на основе стандартных методов сглаживания экспериментальных данных, в котором используется линейная по  $\varepsilon$  ( $\varepsilon \in [0, 1]$ ) аппроксимация решений уравнений (1) и (2). Аналогичные предположения о фрактальном механизме вывода радионуклидов из организма могут быть использованы при построении моделей, основанных на дифференциальных уравнениях второго порядка (моделей второго порядка). В этих моделях используется представление о двухступенчатом механизме транспорта: сначала радионуклиды поступают в желудочно-кишечный тракт (ступень I), а затем из него в мышечную ткань (ступень II). Соответствующие системы уравнений первого порядка, редуцируемые к уравнениям второго порядка, в предположении фрактальности механизма обмена радионуклидами лишь

между ступенями I и 2 имеют для тех же временных интервалов вид

$$\begin{cases} \frac{dm_{iI}}{dt} = \beta \left( \frac{m_0 A_0}{A_I} + \frac{m_0^* A_0^*}{A_{I^*}} \right) - m_{iI} \\ \frac{dm_{iII}}{dt} = -\lambda m_{iII} + m_{iI}; m_{iI} = \gamma_1 m_{iI} - \gamma_2 m_{iII} \end{cases} \text{ при } t \in (t_0, t_0 + T)$$

$$\begin{cases} \frac{dm_{iI}}{dt} = \beta \frac{A_0}{A_I} - m_{iI} \\ \frac{dm_{iII}}{dt} = -\lambda m_{iII} + m_{iI}; m_{iI} = \gamma_1 m_{iI} - \gamma_2 m_{iII} \end{cases} \text{ при } t > t_0 + T$$

где, как и ранее, масса особи предполагается постоянной,  $m_{iI}, m_{iII}$  — массы радионуклида в ступенях,  $\alpha, \beta, \gamma_1, \gamma_2$  — феноменологические константы, определяемые в процессах верификации. Все сказанное выше относительно верификации моделей первого порядка справедливо *mutatis mutandis* и для моделей второго порядка. Заметим также, что модели допускают обобщение на случай переменной массы особи, а в случае моделей второго порядка и на фрактальную размерность внешних трактов обмена организма с окружающей средой.

#### ZUSAMMENFASSUNG

MAN BETRACHTET DIE MODELLE DES RADIONUKLIDTRANSPORTS. IN WELCHEN DIE FRAKTALDIMENSION DES TRANSPORTSYSTEMS VORAUSGESETZT WIRD. MAN BESPIECHT DIE AN DEN DIFFERENTIALGLEICHUNGEN DER 1 UND 2 ORDNUNG BLUNDET WIRD.