

УДК 622.232

## СТРОИТЕЛЬНЫЕ РАБОТЫ С ПРИМЕНЕНИЕМ ВРЕДНЫХ ВЕЩЕСТВ. МОДЕЛИРОВАНИЕ ПРОЦЕССОВ ФИЛЬТРАЦИИ ДЫХАТЕЛЬНЫХ АППАРАТОВ

Д.В. КЛЮЧНИК

(Представлено: д-р техн. наук, проф. С.Г. ЕХИЛЕВСКИЙ, Е.П. ПОТАПЕНКО)

Задача динамики сорбции вредной примеси лежит в основе многих химических и природоохранных технологий, связанных с очисткой, переработкой и утилизацией сточных вод, шламов, в частности с регенерацией воздуха строительных производств.

При создании математических моделей регенерации атмосферы используемых в строительном производстве необходим развитый теоретико-вероятностный подход к моделированию. Обычно для моделирования этого процесса используют уравнения математической физики. В частности, в области Генри после формирования квазистационарного распределения концентрации вредной примеси доля проскочивших молекул может быть найдена как решение интегро-дифференциального уравнения

$$-\omega'_\xi = e^{-\tau} \left( e^{-\xi} + \int_0^\tau e^\tau d_\tau \omega \right), \quad (1)$$

в котором  $\omega$  – приведенная концентрация сорбтива;  $\xi$  и  $\tau$  – соответственно безразмерные координата и время [1].

В [1] развит теоретико-вероятностный подход к моделированию динамической сорбционной активности, отличающийся от идеологии уравнений математической физики с их полным детерминизмом при наличии соответствующих граничных и начальных условий. В его рамках  $1 - \omega(\xi, \tau)$  – вероятность поглощения молекулы слоем сорбента толщины  $\xi$ , а

$$f(\xi, \tau) = \frac{\partial(1 - \omega(\xi, \tau))}{\partial \xi} = -\omega'_\xi(\xi, \tau) \quad (2)$$

– дифференциальная функция распределения координаты элементарного акта сорбции, являющейся, очевидно, случайной величиной. С помощью (1), не решая самого уравнения, можно найти начальные моменты произвольных порядков (см. (13) в [1]):

$$v_n(\tau) = n! \sum_{k=0}^n (-1)^k \tau^k \frac{1}{k!} \sum_{l=0}^k C_{n+1}^l (-1)^l, \quad (n = 0, 1, 2, \dots) \quad (3)$$

где  $C_n^l$  – числа сочетаний. Из теории вероятностей известно, что знание всех моментов эквивалентно знанию закона распределения случайной величины. Опираясь на это обстоятельство, в [1] получено, что при  $\tau \geq 18$  случайная величина  $\xi$  распределена по закону, близкому к нормальному. Установлена зависимость от времени его параметров

$$m(\tau) = 1 + \tau, \quad \sigma^2(\tau) = 1 + 2\tau, \quad (4)$$

и найдены поправки к  $f(\xi, \tau)$ , обусловленные асимметрией и эксцессом распределения.

Выполним аналогичное исследование при малых временах. Согласно (4) при  $\tau = 0$  математическое ожидание  $m(\tau)$  и среднеквадратическое отклонение  $\sigma(\tau)$  совпадают  $m(0) = \sigma(0) = 1$ . Таким свойством обладает экспоненциальное распределение

$$f(\xi, 0) = e^{-\xi}. \quad (5)$$

С помощью (1), (2) в справедливости (5) легко убедиться непосредственно.

Имея в виду асимптотику (5), плотность вероятности  $f(\xi, \tau)$  при отличных от нуля временах будем искать в виде

$$f(\xi, \tau) = e^{-\xi} \left( 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\tau^n}{n!} R_n(\xi) \right), \quad (6)$$

где  $R_n(\xi)$  – неизвестные функции, подлежащие дальнейшему определению. Для этого воспользуемся (3) и определением начальных моментов

$$v_n(\tau) = \int_0^{\infty} \xi^n f(\xi, \tau) d\xi. \quad (7)$$

Подставив (3) и (6) в (7) получим

$$n! \sum_{k=0}^n (-1)^k \tau^k \frac{1}{k!} \sum_{l=0}^k C_{n+1}^l (-1)^l = \int_0^{\infty} \xi^n e^{-\xi} \left( 1 + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\tau^k}{k!} R_k(\xi) \right) d\xi. \quad (8)$$

Приняв во внимание, что

$$\int_0^{\infty} \xi^n e^{-\xi} d\xi = n!, \tag{9}$$

упростим (8)

$$n! \sum_{k=1}^n (-1)^k \tau^k \frac{1}{k!} \sum_{l=0}^k C_{n+1}^l (-1)^l = \sum_{k=1}^n \frac{\tau^k}{k!} \int_0^{\infty} \xi^n e^{-\xi} R_k(\xi) d\xi. \tag{10}$$

Пусть

$$R_k(\xi) = \sum_{l=0}^k R_{kl} \xi^l, \tag{11}$$

где  $R_{kl}$  – искомые коэффициенты.

Подставив (11) в (10), получим с учетом (9)

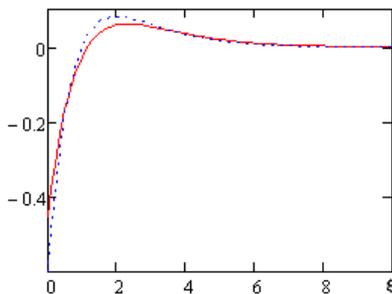
$$n! \sum_{k=1}^n (-1)^k \tau^k \frac{1}{k!} \sum_{l=0}^k C_{n+1}^l (-1)^l = \sum_{k=1}^n \frac{\tau^k}{k!} \sum_{l=0}^k R_{kl} (n+l)! \quad (n = 0, 1, 2, \dots). \tag{12}$$

Система (12) позволяет вычислить все  $R_{kl}$  для какого угодно  $k$ . Для этого нужно выписать любые  $k+1$  уравнений, содержащих  $\tau^k$ , и приравнять в них коэффициенты при  $\tau^k$ . В результате получим определенную систему линейных алгебраических уравнений относительно неизвестных коэффициентов  $k$ -го полинома. Решив ее, завершим определение  $R_k(\xi)$ .

Проиллюстрируем предлагаемый алгоритм примерами. Пусть  $k=1$ , то есть нам потребуется два уравнения (12), содержащие  $\tau$  в первой степени, так как у  $R_1(\xi)$ , согласно (11), два неизвестных коэффициента. Положим в (12)  $n=1$  и  $n=2$  и приравняем в полученных уравнениях коэффициенты при  $\tau$ :

$$\begin{aligned} -\sum_{l=0}^1 C_2^l (-1)^l &= 1 = \sum_{l=0}^1 R_{1l} (1+l)! = R_{10} + 2R_{11}; \\ -2\sum_{l=0}^1 C_3^l (-1)^l &= 4 = \sum_{l=0}^1 R_{1l} (2+l)! = 2R_{10} + 6R_{11}. \end{aligned}$$

Полученная система имеет единственное решение  $R_{10} = -1$ ,  $R_{11} = 1$ . Рисунок показывает, как при



$\tau=0,6$  поправка первого порядка (пунктир) аппроксимирует отличие (сплошная) между плотностью вероятности  $f(\xi, \tau)$  и ее пределом (5).

Остальные уравнения относительно коэффициентов  $R_l(\xi)$ , получаемые из (12) при других  $n$ , являются линейно зависимыми, то есть удовлетворяются тем же набором чисел. В частности, для  $n=3$  из (12) следует

$$-6\sum_{l=0}^1 C_4^l (-1)^l = 18 = \sum_{l=0}^1 R_{1l} (3+l)! = 6R_{10} + 24R_{11},$$

и легко видеть, что иллюстрируемое утверждение имеет место.

Это значит, что  $k$  – старшая степень  $\xi$  в  $R_k(\xi)$ . Попытки формально добавить к правой части (11) слагаемые более высоких степеней приведут к тому, что коэффициенты при добавленных слагаемых окажутся равными нулю. Например, полагая, что

$$R_1(\xi) = \sum_{l=0}^2 R_{1l} \xi^l,$$

для определения коэффициентов  $R_{1l}$  вместо приведенной выше получим систему, дополненную третьим уравнением, отвечающим  $n=3$

$$\begin{aligned} 1 &= R_{10} + 2R_{11} + 6R_{12}; \\ 4 &= 2R_{10} + 6R_{11} + 24R_{12}; \\ 18 &= 6R_{10} + 24R_{11} + 120R_{12}. \end{aligned}$$

Необходимый для вычисления  $R_{12}$  вспомогательный определитель имеет вид

$$\Delta_2 = \begin{vmatrix} 1 & 2 & 1 \\ 2 & 6 & 4 \\ 6 & 24 & 18 \end{vmatrix}.$$

Умножив первый столбец на найденное выше значение  $R_{10} = -1$  и прибавив результат ко второму, умноженному на  $R_{11} = 1$ , получим третий столбец, так как каждая из трех строк образована коэффициентами и свободными членами решенных выше уравнений. Таким образом, исходя из теоремы Крамера и свойств определителей  $R_{12} = \Delta_2 / \Delta = 0$ .

Получим теперь  $R_2(\xi)$ . Так как у этого полинома три коэффициента, потребуется три уравнения (12), содержащие  $\tau^2$ . Поэтому положим последовательно  $n = 2$ ,  $n = 3$  и  $n = 4$  и приравняем в полученных уравнения коэффициенты при  $\tau^2$ :

$$\begin{aligned} 2 \sum_{l=0}^2 C_3^l (-1)^l &= 2 = \sum_{l=0}^2 R_{2l} (2+l)! = 2R_{20} + 6R_{21} + 24R_{22}, \\ 6 \sum_{l=0}^2 C_4^l (-1)^l &= 18 = \sum_{l=0}^2 R_{2l} (3+l)! = 6R_{20} + 24R_{21} + 120R_{22}, \\ 24 \sum_{l=0}^2 C_5^l (-1)^l &= 144 = \sum_{l=0}^2 R_{2l} (4+l)! = 24R_{20} + 120R_{21} + 720R_{22}. \end{aligned}$$

Решив полученную систему, найдем  $R_{20} = 1$ ,  $R_{21} = -2$ ,  $R_{22} = 1/2$ . Аналогично (выписав уравнения с  $n = 3$ ,  $n = 4$ ,  $n = 5$  и  $n = 6$ , приравняв в них коэффициенты при  $\tau^3$  и решив полученную систему линейных алгебраических уравнений) найдем  $R_{30} = -1$ ,  $R_{31} = 3$ ,  $R_{32} = -3/2$ ,  $R_{33} = 1/6$ .

Действуя так и далее, можно убедиться, что найденные коэффициенты являются частными проявлениями общей закономерности

$$R_{kl} = (-1)^{k-l} C_k^l / l!. \quad (l = 0, 1, \dots, k). \quad (13)$$

Заметим, что в нее укладывается и случай  $k = 0$ . Для него  $R_{00} = 1$ , что позволяет включить фигурирующую в (6) и отвечающую нулевому приближению единицу под знак суммы, поменяв в ней нижний предел суммирования на ноль.

$$f(\xi, \tau) = e^{-\xi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\tau^k}{k!} \sum_{l=0}^k \xi^l (-1)^{k-l} C_k^l / l! = e^{-\xi} \sum_{k=0}^{\infty} \tau^k \sum_{l=0}^k \frac{(-1)^{k-l} \xi^l}{(k-l)! (l!)^2}. \quad (14)$$

При малых временах двойной ряд (14) быстро сходится к  $f(\xi, \tau)$ . Это позволяет с высокой точностью численно экспериментировать при создании установок регенерации атмосферы строительных производств и индивидуальных средств защиты дыхания.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Ехилевский, С.Г. Метод моментов в моделировании динамической сорбционной активности / С.Г. Ехилевский, Д.В. Пяткин // Создание новых и совершенствование действующих технологий и оборудования нанесения гальванических и их замещающих покрытий: материалы республ. науч.-техн. семинара, Минск, 6–7 дек. 2011 г. – Минск, 2011. – С. 150–153.

УДК 543.42; 517.518.45

#### ТЕОРЕТИКО-ВЕРОЯТНОСТНЫЙ ПОДХОД К РЕШЕНИЮ УРАВНЕНИЙ МАТЕМАТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ

**Д.В. КЛЮЧНИК**

(Представлено: д-р техн. наук, проф. С.Г. ЕХИЛЕВСКИЙ; Е.П. ПОТАПЕНКО)

*Предложена новая идеология поиска и исследования решений уравнений математической физики. Исходя из сути решаемой задачи вводится квазистационарная плотность вероятности некоторой случайной величины, связанной с искомой функцией. Асимптотика дифференциальной функции распределения устанавливается вариационно (из условия экстремальности энтропии). При этом параметры распределения получают методом моментов с помощью самого уравнения, а также связанных с ним начальных (граничных) условий.*

При создании установок по регенерации атмосферы промышленных предприятий и производств строительной отрасли используются уравнения математической физики. Данные уравнения, описывающие явления переноса (вещества, энергии, импульса и т.п.) получают на основе рассуждений, учитывающих молекулярную природу моделируемых процессов. Однако распространенные методы их решения эту природу игнорируют и сводятся к реализации абстрактного математического формализма (метода