

- стеклянных пластин в условиях теплообмена излучением // Прикл. механика.— 1986.— 22, № 9.— С. 103—107.
3. *Вигак В. М.* Оптимальное управление нестационарными температурными режимами.— Киев : Наук. думка, 1979.— 360 с.
  4. *Вигак В. М.* Управление температурными напряжениями и перемещениями.— Киев : Наук. думка, 1988.— 312 с.
  5. *Вигак В. М., Костенко А. В., Засадна Х. Е.* Оптимальное по быстродействию управление нагревом термоупругой пластины с помощью мощности внутренних источников тепла // Мат. методы и физ.-мех. поля.— 1987.— Вып. 26.— С. 55—59.
  6. *Коваленко А. Д.* Основы термоупругости.— Киев : Наук. думка, 1970.— 307 с.
  7. *Коваленко А. Д.* Избранные труды.— Киев : Наук. думка, 1976.— 762 с.
  8. *Костенко А. В., Витер М. Б.* Конечно-разностное решение задачи оптимизации по быстродействию нагрева тел простой формы внутренними источниками тепла // Инж.-физ. журн.— 1987.— 52, № 2.— С. 296—301.
  9. *Мотовиловец И. А., Козлов В. И.* Механика связанных полей в элементах конструкций. Т. 1. Термоупругость.— Киев : Наук. думка, 1987.— 264 с.
  10. *Самарский А. А., Николаев Е. С.* Методы решения сеточных уравнений.— М. : Наука, 1978.— 512 с.

Ин-т прикл. пробл. механики  
и математики АН Украины, Львов

Получено 20.06.89

УДК 517.94

В. М. Московкин, И. Т. Селезов,  
Ю. Д. Мендыгулов

### ОПЕРАТОР ЭВОЛЮЦИИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ СВОБОДНОЙ ТУРБУЛЕНТНОЙ ДИФФУЗИИ С УЧЕТОМ ПРОЦЕССА БИОФИЛЬТРАЦИИ

Анализируется оператор эволюции для модели, описывающей управление качеством воды в рекреационной зоне моря. На основе квантово-механического подхода осуществляется переход от дифференциального оператора к интегральному. В случае однородного распределения концентрации и дополнительных упрощающих предположений построено и анализируется аналитическое решение.

Рассматривается двухмерное однородное уравнение турбулентной диффузии [2], моделирующее качество воды в прибрежной рекреационной зоне моря.

Для постановки задач управления качеством воды в рекреационной зоне моря учитывается процесс биофильтрации [3] посредством специальной биофильтрационной добавки в коэффициенте распада примеси. Результирующее уравнение имеет вид

$$\frac{\partial c}{\partial t} + u_x \frac{\partial c}{\partial x} + u_y \frac{\partial c}{\partial y} = k_x \frac{\partial^2 c}{\partial x^2} + k_y \frac{\partial^2 c}{\partial y^2} - [\lambda_0 + \lambda_1(t) \delta(y)] c, \quad (1)$$

где  $c$  — концентрация примеси;  $k_x, k_y$  — коэффициенты турбулентного обмена вдоль осей  $x$  и  $y$ ;  $u_x, u_y$  — компоненты скоростей течений вдоль осей  $x$  и  $y$ ;  $\lambda_0 = \text{const}$  — традиционный коэффициент распада примеси;  $\lambda_1(t)$  — коэффициент биофильтрации для линейного биофильтра, расположенного на оси  $y$ ;  $\delta(y)$  — дельта-функция Дирака.

В качестве линейного биофильтра может служить пояс гидробиоинженерных сооружений (искусственный риф). Интенсивность биофильтрации для черноморских мидий имеет суточную периодичность, что может учитываться в коэффициенте  $\lambda_1(t)$  [3].

Формальное решение уравнения (1) имеет вид [1]:

$$c(x, y, t) = \exp(-\lambda_0 t) \exp \left\{ \left( k_x \frac{\partial^2}{\partial x^2} + k_y \frac{\partial^2}{\partial y^2} - u_x \frac{\partial}{\partial x} - u_y \frac{\partial}{\partial y} \right) t - \int_0^t \lambda_1(\tau) \delta(y) d\tau \right\} c_0(x, y), \quad (2)$$

где  $c(x, y, 0) = c_0(x, y)$ .

© В. М. Московкин, И. Т. Селезов, Ю. Д. Мендыгулов, 1993

С помощью формулы перехода от дифференциального оператора к интегральному

$$\exp \left\{ A \frac{d^2}{dx^2} \right\} f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dy}{2\sqrt{\pi A}} \exp \left\{ -\frac{(x-y)^2}{4A} \right\} f(y) \quad (3)$$

и операторной формулы Тейлора

$$\exp \left\{ B \frac{d}{dx} \right\} f(x) = f(x+B) \quad (4)$$

приведем решение (2) к виду

$$c(x, y, t) = \exp \{-\lambda_0 t\} \exp \left\{ \left( k_y \frac{\partial^2}{\partial y^2} - u_y \frac{\partial}{\partial y} \right) t - \int_0^t \lambda_1(\tau) \delta(y) d\tau \right\} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx'}{2\sqrt{\pi t k_x}} \exp \left\{ -\frac{(x-u_x t - x')^2}{4k_x t} \right\} c_0(x', y). \quad (5)$$

Рассмотрим тождество

$$\begin{aligned} \exp \left\{ \left( k_y \frac{\partial^2}{\partial y^2} - u_y \frac{\partial}{\partial y} \right) t - \int_0^t \lambda_1(\tau) \delta(y) d\tau \right\} t = \\ = \exp \left\{ \left( k_y \frac{\partial^2}{\partial y^2} - u_y \frac{\partial}{\partial y} \right) t \right\} + \hat{u}, \end{aligned} \quad (6)$$

где  $\hat{u}$  — некоторый оператор. Для этого оператора получаем уравнение

$$\frac{d\hat{u}}{dt} = [\hat{A} + \hat{B}(t)] \hat{u} + \hat{B}(t) \exp(\hat{A}t), \quad (7)$$

где  $\hat{A} \equiv k_y \frac{\partial^2}{\partial y^2} - u_y \frac{\partial}{\partial y}$ ,  $\hat{B}(t) \equiv -\lambda_1(t) \delta(y)$ .

Дифференциальное уравнение (7) преобразуем в интегральное

$$\hat{u}(t) = \int_0^t \exp \{ \hat{A}(t-\theta) \} \{ \hat{B}(\theta) \exp \{ \hat{A}\theta \} + \hat{B}(\theta) \hat{u}(\theta) \} d\theta, \quad (8)$$

которое имеет формальное решение

$$\hat{u} = \sum_{n=0}^{\infty} \left\{ \int_0^t d\theta \exp \{ \hat{A}(t-\theta) \} \hat{B}(\theta) (\dots) \right\}^n \int_0^t d\theta \exp \{ \hat{A}(t-\theta) \} \hat{B}(\theta) \exp \{ \hat{A}\theta \}, \quad (9)$$

где  $\int_0^t d\theta \hat{G}(\dots)$  — интегральный оператор  $\int_0^t d\theta \hat{G}(\dots) \hat{f}(t) \equiv \int_0^t d\theta \hat{G}(\theta) \hat{f}(\theta)$ . Применяя формулы (6) и (9) к (5), получаем

$$\begin{aligned} c(x, y, t) = \exp \{-\lambda_0 t\} \left[ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx' dy'}{4\sqrt{\pi t k_x} \sqrt{\pi t k_y}} \exp \left\{ -\frac{(x-u_x t - x')^2}{4k_x t} - \right. \right. \\ \left. \left. - \frac{(y-u_y t - y')^2}{4k_y t} \right\} A(x', y') + \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx'}{2\sqrt{\pi t k_x}} \exp \left\{ -\frac{(x-u_x t - x')^2}{4k_x t} \right\} \times \right. \\ \left. \times \sum_{n=0}^{\infty} \left\{ \int_0^t d\theta \exp \{ \hat{A}(t-\theta) \} \hat{B}(\theta) (\dots) \right\}^n \int_0^t d\theta \exp \{ \hat{A}(t-\theta) \} \times \right. \\ \left. \times \hat{B}(\theta) \exp \{ \hat{A}\theta \} A(x', y) \right] = \exp \{-\lambda_0 t\} \left[ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx' dy'}{4\pi t \sqrt{k_x k_y}} \times \right. \\ \left. \times \exp \left\{ -\frac{(x-u_x t - x')^2}{4k_x t} - \frac{(y-u_y t - y')^2}{4k_y t} \right\} A(x', y') + \right. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx'}{2\sqrt{\pi t k_x}} \exp\left\{-\frac{(x-u_x t-x')^2}{4k_x t}\right\} \sum_{n=0}^{\infty} \int_0^t d\theta_n \int_0^{\theta_n} d\theta_{n-1} \dots \int_0^{\theta_2} d\theta_1 \times \\
& \times \int_{-\infty}^{\infty} dy_n \dots \int_{-\infty}^{\infty} dy_1 \int_{-\infty}^{\infty} dy_0 \int_{-\infty}^{\infty} dy' \frac{1}{2\sqrt{\pi(t-\theta_n)k_y}} \exp\left\{-\frac{(y-u_y t-y_n)^2}{4k_y(t-\theta_n)}\right\} \times \\
& \times (-1)\lambda_1(\theta_n) \delta(y_n) \frac{1}{2\sqrt{\pi(\theta_n-\theta_{n-1})k_y}} \exp\left\{-\frac{(y_n-u_y\theta_n-y_{n-1})^2}{4k_y(\theta_n-\theta_{n-1})}\right\} \times \\
& \times (-1)\lambda_1(\theta_{n-1}) \delta(y_{n-1}) \times \dots \times \frac{1}{2\sqrt{\pi(\theta_2-\theta_1)k_y}} \times \\
& \times \exp\left\{-\frac{(y_2-u_y\theta_2-y_1)^2}{4k_y(\theta_2-\theta_1)}\right\} (-1)\lambda_1(\theta_1) \delta(y_1) \int_0^{\theta_1} \frac{d\theta_0}{2\sqrt{\pi(\theta_1-\theta_0)k_y}} \times \\
& \times \exp\left\{-\frac{(y_1-y_0-u_y\theta_1)^2}{4k_y(\theta_1-\theta_0)}\right\} \frac{(-1)\lambda_1(\theta_0) \delta(y_0)}{2\sqrt{\pi\theta_0 k_y}} \exp\left\{-\frac{(y_0-y'-u_y\theta_0)^2}{4k_y\theta_0}\right\} \times \\
& \times A(x', y'). \tag{10}
\end{aligned}$$

Таким образом, получено решение уравнения (1), выраженное через интегральный оператор эволюции [1]:

$$c(x, y, t) = \int dx' dy' c^e(t; x, y; x', y') A(x', y'), \tag{11}$$

где ядро оператора эволюции  $c^e$  имеет вид

$$\begin{aligned}
c^e(t; x, y; x', y') = \exp\{-\lambda_0 t\} & \left[ \frac{\exp\left\{-\frac{(x-u_x t-x')^2}{4k_x t} - \frac{(y-u_y t-y')^2}{4k_y t}\right\}}{4\pi t \sqrt{k_x k_y}} + \right. \\
& + \frac{\exp\left\{-\frac{(x-u_x t-x')^2}{4k_x t}\right\}}{2\sqrt{\pi t k_x}} \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^{n+1} \int_0^t d\theta_n \int_0^{\theta_n} d\theta_{n-1} \dots \int_0^{\theta_2} d\theta_1 \times \\
& \times \frac{\lambda_1(\theta_n)}{2\sqrt{\pi(t-\theta_n)k_y}} \exp\left\{-\frac{(y-u_y t)^2}{4k_y(t-\theta_n)}\right\} \frac{\lambda_1(\theta_{n-1})}{2\sqrt{\pi(\theta_n-\theta_{n-1})k_y}} \times \\
& \times \exp\left\{-\frac{u_y^2 \theta_n^2}{4k_y(\theta_n-\theta_{n-1})}\right\} \times \dots \times \frac{\lambda_1(\theta_1)}{2\sqrt{\pi(\theta_2-\theta_1)k_y}} \times \\
& \times \exp\left\{-\frac{u_y^2 \theta_2^2}{4k_y(\theta_2-\theta_1)}\right\} \int_0^{\theta_1} \frac{d\theta_0 \lambda_1(\theta_0)}{4\sqrt{\pi(\theta_1-\theta_0)k_y} \sqrt{\pi\theta_0 k_y}} \times \\
& \left. \times \exp\left\{-\frac{u_y^2 \theta_1^2}{4k_y(\theta_1-\theta_0)} - \frac{(y'+u_y\theta_0)^2}{4k_y\theta_0}\right\} \right]. \tag{12}
\end{aligned}$$

В случае  $A(x, y) \equiv A_0 = \text{const}$ ,  $\lambda = \text{const}$ ,  $u_y = 0$ , что соответствует первоначальному однородному распределению концентрации, постоянной интенсивности биофильтрации линейного источника и отсутствию компоненты скорости течения, направленной по оси  $oy$ , решение (10) существенно упрощается:

$$\begin{aligned}
c(x, y, t) = A_0 \exp\{-\lambda_0 t\} & \left[ 1 + \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^{n+1} \lambda^{n+1} \int_0^t \frac{d\theta}{2\sqrt{\pi(t-\theta)k_y}} \times \right. \\
& \times \exp\left\{-\frac{y^2}{4k_y(t-\theta)}\right\} \int_0^{\theta_n=\theta} \frac{d\theta_{n-1}}{2\sqrt{\pi(\theta_n-\theta_{n-1})k_y}} \times \dots \times \int_0^{\theta_1} \frac{d\theta_0}{2\sqrt{\pi(\theta_1-\theta_0)k_y}} \left. \right]. \tag{13}
\end{aligned}$$



Пусть

$$F_n(\theta) \equiv \int_0^{\theta_n = \theta} \frac{d\theta_{n-1}}{2\sqrt{\pi(\theta_n - \theta_{n-1})k_y}} \times \dots \times \int_0^{\theta_1} \frac{d\theta_0}{2\sqrt{\pi(\theta_1 - \theta_0)k_y}} \times \quad (14)$$

$$\times \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^{n+1} \lambda_1^{n+1} F_n(\theta) \equiv F(\theta), \quad (15)$$

тогда

$$c(x, y, t) = A_0 \exp\{-\lambda_0 t\} \left[ 1 + \int_0^t \frac{d\theta F(\theta)}{2\sqrt{\pi(t-\theta)k_y}} \times \right. \\ \left. \times \exp\left\{-\frac{y^2}{4k_y(t-\theta)}\right\} \right] = A_0 \exp\{-\lambda_0 t\} \left[ 1 + \exp\left\{-\frac{y^2}{4k_y(t-\theta^*)}\right\} \mathcal{F}(t) \right]. \quad (16)$$

Здесь  $\theta^* \in (0, t)$  (в соответствии с формулой Лагранжа для интеграла), а функция

$$\mathcal{F}(t) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^{n+1} \lambda_1^{n+1} F_{n+1}(t). \quad (17)$$

Для функции  $F_n(\theta)$  имеем рекуррентную формулу

$$F_n(\theta) \equiv \int_0^{\theta} \frac{d\xi}{2\sqrt{\pi(\theta-\xi)k_y}} F_{n-1}(\xi). \quad (18)$$

Применяя к левой и правой частям формулы (18) преобразование Лапласа, получаем

$$\bar{F}_n(p) = \left[ \frac{\bar{1}}{2\sqrt{\pi\theta k_y}} \right] (p) \bar{F}_{n-1}(p) = \left( \left[ \frac{\bar{1}}{2\sqrt{\pi\theta k_y}} \right] (p) \right)^n, \quad (19)$$

где

$$\bar{F}_n(p) = \int_0^{\infty} \exp\{-p\theta\} F_n(\theta) d\theta, \\ \left[ \frac{\bar{1}}{2\sqrt{\pi\theta k_y}} \right] = \int_0^{\infty} \exp\{-p\theta\} \frac{d\theta}{2\sqrt{\pi\theta k_y}} = \frac{1}{2\sqrt{pk_y}}.$$

Следовательно,

$$F_n(\theta) = \frac{1}{2\pi i} \int_{s-i\infty}^{s+i\infty} \exp\{p\theta\} \bar{F}_n(p) dp = \frac{\theta^{\frac{n}{2}-1}}{\Gamma\left(\frac{n}{2}\right)}, \quad (20)$$

где  $\Gamma$  — гамма-функция.

Отсюда

$$\mathcal{F}(t) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^{n+1} \frac{\lambda_1^{n+1}}{\Gamma\left(\frac{n}{2} + \frac{1}{2}\right)} t^{\frac{n-1}{2}}. \quad (21)$$

Из асимптотического выражения получаем оценки для гамма-функции

$$\Gamma\left(\frac{n+1}{2}\right) \underset{n \rightarrow \infty}{\sim} \sqrt{\pi(\theta+1)} \left(\frac{n+1}{2e}\right)^{\frac{n+1}{2}} > n!,$$

и, следовательно, ряд (21) абсолютно сходится при любых  $\lambda_1$  и  $t$ :

$$|\mathcal{F}(t)| < \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\lambda_1^{n+1}}{n!} t^{\frac{n-1}{2}} = \lambda_1 t^{-\frac{1}{2}} \exp\{\lambda_1 \sqrt{t}\}. \quad (22)$$

Это означает, что отличие количества примеси в момент времени  $t$  от первоначального (с учетом естественного распада примеси) обусловлено процессом биофильтрации.

Из физического смысла  $c(y, t)$  и формулы (16) следует выражение

$$\int_{-\infty}^{\infty} [c(y, t) - A_0 \exp\{-\lambda_0 t\}] dy = -\lambda_1 \int_0^t \{A_0 \exp\{-\lambda_0 t\} [1 + \mathcal{F}(t)]\} dt. \quad (23)$$

Из выражения (23) определим вид функции  $t - \theta^*(t)$ :

$$\int_{-\infty}^{\infty} A_0 \exp\{-\lambda_0 t\} \exp\left\{-\frac{y^2}{4k_y(t - \theta^*(t))}\right\} \mathcal{F}(t) dy = \\ = A_0 \exp\{-\lambda_0 t\} \mathcal{F}(t) \sqrt{\pi 4k_y(t - \theta^*(t))}.$$

Следовательно,

$$(t - \theta^*(t)) = \frac{\lambda_1^2}{4\pi k_y} \left( \frac{\int_0^t \exp\{-\lambda_0 t\} [1 + \mathcal{F}(t)] dt}{\exp\{-\lambda_0 t\} \mathcal{F}(t)} \right)^2. \quad (24)$$

При малых  $t$  и  $\lambda_1$  функция

$$\mathcal{F}(t) \approx \lambda_1^2 - \frac{\lambda_1}{\sqrt{\pi t}} \quad (25)$$

возрастает по времени.

В этом случае из решения (16) видим, что распределение концентрации  $c(x, y, t)$  имеет вид перевернутого гауссовского колокола с вершиной в начале координат, причем при малых  $t$  высота этого колокола убывает, а его ширина

$$(t - \theta^*(t)) = \frac{\lambda_1^2}{\pi k_y} t^2. \quad (26)$$

Из (26) следует, что эта функция возрастает, причем в случае малых времен величина  $c(y, t)$  совпадает с решением задачи свободной диффузии от источника типа  $\delta$ -функции.

1. Дирак П. А. М. Основы квантовой механики.— М.; Л.: ОНТИ, 1937.— 319 с.
2. Котовицков Б. Б., Худошина М. Ю. Оценка состояния морской рекреационной системы на основе логикоинформационного и гидродинамического моделирования // Современные проблемы океанологии Черного моря.— Севастополь, 1986.— С. 106—117.
3. Московкин В. М. Управление качеством воды прибрежной зоны моря при интенсивной антропогенной нагрузке // Вод. ресурсы.— 1989.— № 4.— С. 95—103.

Ин-т гидромеханики АН Украины, Киев,  
Сочин. НИЦ АН России

Получено 12.04.91

УДК 517.946.9

Ю. А. Митропольский, А. А. Березовский,  
Ф. Х. Кудаева

### ЗАДАЧИ СО СВОБОДНОЙ ГРАНИЦЕЙ В КРИОХИРУРГИИ

Предложены конструктивные приближенно-аналитические и численно-аналитические методы решения задач со свободными границами для одномерных нелинейных эволюционных уравнений.

Практически во всех областях современной медицины применяют гипотермию — локальное понижение температуры ткани живого организма, и криодеструкцию — замораживание биоткани. Цель криодеструкции — гибель в процессе замораживания и последующего отогрева всех патологических клеток в четко ограниченном объеме, как примыкающем к поверхности тела, так и расположенном в глубине любого органа. К основным преимуществам этих методов относятся: локальность и относительная безболезненность, биологическая инертность, вызывающая минимальную перифокальную реакцию; бескровность, обусловленная блокированием капиллярных мелких

© Ю. А. Митропольский, А. А. Березовский, Ф. Х. Кудаева, 1993