

## АНАЛИЗ СТОХАСТИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ ВЕНТЦЕЛЯ, СОСТАВЛЕННОЙ ИЗ УРАВНЕНИЙ ФИЛЬТРАЦИИ ВЛАГИ В ШАРЕ И НА ЕГО ГРАНИЦЕ

*Н.С. Гончаров<sup>1</sup>, Г.А. Свиридюк<sup>1</sup>*

<sup>1</sup>Южно-Уральский государственный университет, г. Челябинск,  
Российская Федерация

Впервые изучены детерминированная и стохастическая системы Вентцеля уравнений Баренблатта – Желтова – Кочкиной, описывающих процесс фильтрации влаги в трехмерном шаре и на его границе. В детерминированном случае установлена однозначная разрешимость начальной задачи для системы Вентцеля в специфическом построенном гильбертовом пространстве. В случае стохастической системы используется теория производной Нельсона – Гликлиха и строится стохастическое решение, которое позволяет определять прогнозы количественного изменения геохимического режима грунтовых вод при безнапорной фильтрации. Отметим, что для изучаемой системы фильтрации рассматривалось неклассическое условие Вентцеля, поскольку оно представлено уравнением с оператором Лапласа – Бельтрами, заданным на границе области, понимаемой как гладкое компактное риманово многообразие без края, причем внешнее воздействие представлено нормальной производной функции, заданной в области.

*Ключевые слова:* система Вентцеля; уравнение Баренблатта – Желтова – Кочкиной; производная Нельсона – Гликлиха.

### Введение

Фильтрация влаги как и ее течение, испарение, падение и т.д. является одним из процессов влагопереноса. Пусть  $\Omega \in \mathbb{R}^n$ ,  $n \geq 2$ , – область с границей  $\Gamma$  класса  $C^\infty$ . На компакте  $\Omega \cup \Gamma$  задана система из двух уравнений Баренблатта – Желтова – Кочкиной [1], описывающая процесс фильтрации влаги

$$(\lambda - \Delta)u_t = \alpha \Delta u + \beta u, \quad u = u(t, x), \quad (t, x) \in \mathbb{R} \times \Omega, \quad (1)$$

$$(\lambda - \Delta)v_t = \gamma \Delta v + \frac{\partial u}{\partial \nu} + \delta v, \quad v = v(t, x), \quad (t, x) \in \mathbb{R} \times \Gamma, \quad (2)$$

$$\text{tr } u = v, \quad \text{на } \mathbb{R} \times \Gamma. \quad (3)$$

Здесь символом  $\Delta$  в (1) обозначен оператор Лапласа в области  $\Omega$ , а в (2) тем же символом обозначен оператор Лапласа – Бельтрами на гладком римановом многообразии  $\Gamma$ . Символом  $\nu = \nu(t, x)$ ,  $(t, x) \in \mathbb{R} \times \Gamma$ , обозначена внешняя по отношению к  $\mathbb{R} \times \Gamma$  нормаль к  $\mathbb{R} \times \Omega$ . Параметры  $\alpha, \lambda, \beta, \gamma, \delta \in \mathbb{R}$  характеризуют среду.

Ранее в [2] мы, следуя традиции [5–7], условие вида (2), в котором порядок производных по пространственным переменным не ниже порядка по тем же в (1), называли краевым условием Вентцеля. Однако намереваясь в будущем рассматривать различные случаи области  $\Omega$  и границы  $\Gamma$  (например,  $\Omega$  – ограниченное связное риманово многообразие с краем  $\Gamma$ ) считаем необходимым называть (1), (2) системой уравнений, пусть и заданных на множествах разной геометрической размерности. В поддержку

этого подхода говорит тот факт, что уравнения (1), (2) описывают один и тот же физический процесс фильтрации влаги. Термин же «краевые условия» следует оставить за уравнениями, заданными на границе (краю) области (многообразия) и имеющих меньший порядок производных по пространственным переменным (см. классический трактат [3], а также [8]). Название «система уравнений Вентцеля» подчеркивает заслуги первооткрывателя [9] нового раздела математической физики.

Разрешимость системы (1), (2) будем изучать в самом простом случае:  $\Omega = \{(r, \theta, \varphi) : r \in [0, R), \theta \in [0, \pi], \varphi \in [0, 2\pi]\}$  – шар в  $\mathbb{R}^3$ , а  $\Gamma = \{(\theta, \varphi) : \theta \in [0, \pi), \varphi \in [0, 2\pi)\}$  – ограниченный шар. В этом случае (1), (2) преобразуется к виду

$$(\lambda - \Delta_{r,\theta,\varphi})u_t = \alpha\Delta_{r,\theta,\varphi}u + \beta u, \quad u = u(t, r, \theta, \varphi), \quad (t, r, \theta, \varphi) \in \mathbb{R} \times \Omega, \quad (4)$$

$$(\lambda - \Delta_{\theta,\varphi})v_t = \gamma\Delta_{\theta,\varphi}v + \partial_R u + \delta v, \quad v = v(t, \theta, \varphi), \quad (t, \theta, \varphi) \in \mathbb{R} \times \Gamma, \quad (5)$$

где

$$\begin{aligned} \Delta_{r,\theta,\varphi} &= (r - R) \frac{\partial}{\partial r} \left( (R - r) \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2}, \\ \Delta_{\theta,\varphi} &= \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2}, \quad \partial_R = \frac{\partial}{\partial r} \Big|_{r=R}. \end{aligned} \quad (6)$$

К данной системе присовокупим условие согласования (3) и снабдим ее начальными условиями

$$u(0, r, \theta, \varphi) = u_0(r, \theta, \varphi), \quad v(0, \theta, \varphi) = v_0(\theta, \varphi). \quad (7)$$

Решение задачи (3) – (7) назовем детерминированным решением системы Вентцеля. Заметим, что преобразовав оператор (6) к декартовым координатам мы получим

$$\begin{aligned} \Delta_{x,y} &= x \frac{\partial}{\partial x} + y \frac{\partial}{\partial y} + z \frac{\partial}{\partial z} + (z^2 + y^2) \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \\ &\left( \frac{xy(x^2 + y^2 + z^2)}{x^2 + y^2} - 2xy \right) \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} + \left( x^2 + y^2 \frac{x^2 + y^2 + z^2}{x^2 + y^2} \right) \frac{\partial^2}{\partial y^2} + (x^2 + y^2 + z^2) \frac{\partial^2}{\partial z^2}. \end{aligned}$$

Рассмотрение оператора Лапласа в стандартных сферических координатах мы переносим на наши будущие исследования. Прибегая к стохастической интерпретации уравнений в частных производных, в этой работе затронем исследования недетерминированных задач в необходимой для нас интерпретации, отличительной особенностью которой является иное понятие «белого шума» в смысле производной Нельсона – Гликлиха от винеровского процесса. Термин производной Нельсона – Гликлиха изначально был введен в монографии [11], там же была найдена первая производная случайного процесса. Данная парадигма не только обосновала согласованность с теорией Эйнштейна – Смолуховского, позволяющего понимать под броуновским движением искомый стохастический процесс, а под производной от этого процесса – «белый шум», но и сподвигла к появлению нового направления изучения стохастических уравнений соболевского типа. Это отражено в исследованиях: дихотомий стохастического уравнения, заданного на многообразии в [12]; применения метода фазового пространства в случае  $(L, p)$ -ограниченного оператора  $M$  в [13].

Статья, кроме введения и списка литературы, содержит две части. В первой части рассматривается существование и единственность детерминированной системы Вентцеля уравнений в шаре и на его границе. Во второй части проводятся абстрактные рассуждения, заключающиеся в построении пространства ( $\mathfrak{H}$ -значных)  $\mathbf{K}$ -«шумов» и доказательства существования и единственности стохастической системы Вентцеля уравнений в шаре и на его границе.

## 1. Детерминированная система Вентцеля

Рассмотрим следующий ряд

$$u = \sum_{k=2}^{\infty} \exp\left(t \frac{\beta - \alpha k^2}{\lambda + k^2}\right) \frac{(R-r)^k}{R^k} \left( a_k \sin k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) + b_k \cos k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) \right) + \sum_{k=1}^{\infty} \exp\left(t \frac{\beta - \alpha k^2}{\lambda + k^2}\right) \left( c_k \sin k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) + d_k \cos k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) \right), \quad (8)$$

где

$$a_k = \int_0^{2\pi} \int_0^R u_0(r, \theta, \varphi) \frac{(R-r)^k}{R^k} \sin k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) r dr d\varphi,$$

$$b_k = \int_0^{2\pi} \int_0^R u_0(r, \theta, \varphi) \frac{(R-r)^k}{R^k} \cos k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) r dr d\varphi,$$

$$c_k = \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} v_0(\theta, \varphi) \sin k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) d\theta d\varphi,$$

$$d_k = \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} v_0(\theta, \varphi) \cos k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi) d\theta d\varphi.$$

Нетрудно заметить, что построенный ряд выше является формальным решением уравнения (4). Причем, если ряды в (8) равномерно сходятся, то перед нами решение задачи (4), (7), где  $\partial_R u = 0$ . Учитывая это, можно построить решение задачи (5), (7)

$$v = \sum_{k=1}^{\infty} \exp\left(t \frac{\delta - \gamma k^2}{\lambda + k^2}\right) \left( c_{k,n} \cos k\varphi + d_{k,n} \sin k\varphi \right), \quad (9)$$

где в случае  $\alpha = \gamma$ ,  $\beta = \delta$  решения задачи (5) – (7) будут удовлетворять условию согласования (3).

Замыкание линейала  $\text{span}\{(R^k)^{-1}(R-r)^k \sin k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi), (R^k)^{-1}(R-r)^k \cos k\theta \cdot (\sin k\varphi + \cos k\varphi): k \in \mathbb{N} \setminus \{1\}, r \in (0, R), \theta \in [0, \pi], \varphi \in [0, 2\pi)\}$  порожденное скалярным произведением

$$(\varphi, \psi) = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \varphi(r, \theta, \varphi) \psi(r, \theta, \varphi) r^2 \sin \theta d\theta d\varphi dr,$$

обозначим символом  $A(\Omega)$ . Далее, замыкание линейала  $\text{span}\{\sin k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi), \cos k\theta(\sin k\varphi + \cos k\varphi): k \in \mathbb{N}, \theta \in [0, \pi], \varphi \in [0, 2\pi)\}$  по норме, порожденной скалярным произведением

$$(\varphi, \psi) = \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \varphi(r, \theta, \varphi) \psi(r, \theta, \varphi) d\theta d\varphi,$$

обозначим символом  $A(\Gamma)$ .

Таким образом, имеет место следующая теорема.

**Теорема 1.** Для любых  $u_0 \in A(\Omega)$  и  $v_0 \in A(\Gamma)$  таких, что выполнено (3), и для коэффициентов  $\alpha, \beta, \gamma, \delta, \lambda \in \mathbb{R}$ , таких, что выполнено следующее условие  $\alpha = \gamma$ ,  $\beta = \delta$ , а  $\lambda \neq k^2$ , где  $k \in \mathbb{N}$ , существует единственное решение  $(u, v) \in C^\infty(\mathbb{R}; A(\Omega) \oplus A(\Gamma))$  задачи (3) – (5).

## 2. Стохастическая система Вентцеля

Пусть  $\Omega \equiv (\Omega, \mathcal{A}, \mathbf{P})$  – полное вероятностное пространство с вероятностной мерой  $\mathbf{P}$ , ассоциированное с  $\sigma$ -алгеброй  $\mathcal{A}$  подмножеств множества  $\Omega$ , а  $\mathbb{R}$  – множество действительных чисел, наделенное борелевой  $\sigma$ -алгеброй. Измеримое отображение  $\xi : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$  называется *случайной величиной*. Множество случайных величин с нулевым математическим ожиданием и конечной дисперсией образуют гильбертово пространство  $\mathbf{L}_2$  со скалярным произведением  $(\xi_1, \xi_2) = \mathbf{E}\xi_1\xi_2$ .

Пусть  $\mathcal{J} \subset \mathbb{R}$  – интервал. Измеримое отображение  $\eta : \mathcal{J} \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ , назовем *стохастическим процессом*, для каждого фиксированного  $\omega \in \Omega$  функцию  $\eta(\cdot, \omega) : \mathcal{J} \rightarrow \mathbb{R}$  – его *траекторией*, а для каждого фиксированного  $t \in \mathcal{J}$  случайную величину  $\eta(t, \cdot) : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$  – его *сечением*. Стохастический процесс  $\eta = \eta(t)$ ,  $t \in \mathcal{J}$ , назовем *непрерывным*, если п.н. (почти наверное) все его траектории непрерывны (т.е. при п.в. (почти всех)  $\omega \in \mathcal{A}$  траектории  $\eta(\cdot, \omega)$  являются непрерывными функциями). Множество непрерывных стохастических процессов образует банахово пространство, которое мы обозначим символом  $\mathbf{C}(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$  с нормой

$$\|\eta\|_{\mathbf{C}\mathbf{L}_2} = \sup_{t \in \mathcal{J}} (\mathbf{D}\eta(t, \omega))^{1/2}.$$

Пусть  $\mathcal{A}_0$  –  $\sigma$ -подалгебра  $\sigma$ -алгебры  $\mathcal{A}$ . Построим подпространство  $\mathbf{L}_2^0 \subset \mathbf{L}_2$  случайных величин, измеримых относительно  $\mathcal{A}_0$ . Обозначим через  $\Pi : \mathbf{L}_2 \rightarrow \mathbf{L}_2^0$  – ортопроектор. Пусть  $\xi \in \mathbf{L}_2$ , тогда  $\Pi\xi$  называется *условным математическим ожиданием* случайной величины  $\xi$  и обозначается символом  $\mathbf{E}(\xi|\mathcal{A}_0)$ . Зафиксируем  $\eta \in \mathbf{C}(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$  и  $t \in \mathcal{J}$ , через  $\mathcal{N}_t^\eta$  обозначим  $\sigma$ -алгебру, порожденную случайной величиной  $\eta(t)$ , и обозначим  $\mathbf{E}_t^\eta = \mathbf{E}(\cdot|\mathcal{N}_t^\eta)$ .

**Определение 1.** Пусть  $\eta \in \mathbf{C}(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$ . Производной Нельсона – Гликлиха  $\overset{\circ}{\eta}$  стохастического процесса  $\eta$  в точке  $t \in \mathcal{J}$  называется случайная величина

$$\begin{aligned} \overset{\circ}{\eta}(t, \cdot) = & \frac{1}{2} \left( \lim_{\Delta t \rightarrow 0+} \mathbf{E}_t^\eta \left( \frac{\eta(t + \Delta t, \cdot) - \eta(t, \cdot)}{\Delta t} \right) + \right. \\ & \left. + \lim_{\Delta t \rightarrow 0+} \mathbf{E}_t^\eta \left( \frac{\eta(t, \cdot) - \eta(t - \Delta t, \cdot)}{\Delta t} \right) \right), \end{aligned}$$

если предел существует в смысле равномерной метрики на  $\mathbb{R}$ .

Если производные  $\overset{\circ}{\eta}(t, \cdot)$  Нельсона – Гликлиха стохастического процесса  $\eta(t, \cdot)$  существуют во всех (или п.в.) точках интервала  $\mathcal{J}$ , то мы говорим о существовании производной Нельсона – Гликлиха  $\overset{\circ}{\eta}(t, \cdot)$  на  $\mathcal{J}$  (п.н. на  $\mathcal{J}$ ). Множество непрерывных стохастических процессов, имеющих непрерывные производные Нельсона – Гликлиха  $\overset{\circ}{\eta}$  образуют банахово  $\mathbf{C}^1(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$  пространство с нормой

$$\|\eta\|_{\mathbf{C}^1\mathbf{L}_2} = \sup_{t \in \mathcal{J}} \left( \mathbf{D}\eta(t, \omega) + \mathbf{D}\overset{\circ}{\eta}(t, \omega) \right)^{1/2}.$$

Определим далее по индукции банаховы пространства  $\mathbf{C}^l(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$ ,  $l \in \mathbb{N}$ , стохастических процессов, чьи траектории п.н. дифференцируемы по Нельсону – Гликлиху на  $\mathcal{J}$  до порядка  $l \in \{0\} \cup \mathbb{N}$  включительно. Нормы в них задаются формулами

$$\|\eta\|_{\mathbf{C}^l\mathbf{L}_2} = \sup_{t \in \mathcal{J}} \left( \sum_{k=0}^l \mathbf{D}\overset{\circ}{\eta}^{(k)}(t, \omega) \right)^{1/2}.$$

Здесь будем считать производную Нельсона – Гликлиха нулевого порядка исходным случайным процессом, т.е.  $\overset{\circ}{\eta}^{(0)} \equiv \eta$ . Отметим еще, что пространства  $\mathbf{C}^l(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$ ,  $l \in \{0\} \cup \mathbb{N}$ , для краткости будем называть *пространствами «шумов»*.

Перейдем к построению пространства *случайных  $\mathbf{K}$ -величин*. Возьмем  $\mathfrak{H}$  – вещественное сепарабельное гильбертово пространство с ортонормированным базисом  $\{\varphi_k\}$ , монотонную последовательность  $\mathbf{K} = \{\lambda_k\} \subset \mathbb{R}_+$  такую, что  $\sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^2 < +\infty$ , а также последовательность  $\{\xi_k\} = \xi_k(\omega) \subset \mathbf{L}_2$  случайных величин такую, что  $\|\xi_k\|_{\mathbf{L}_2} \leq C$ , при некоторой константе  $C \in \mathbb{R}_+$  и при всех  $k \in \mathbb{N}$ . Построим  *$\mathfrak{H}$ -значную случайную  $\mathbf{K}$ -величину*

$$\xi(\omega) = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k \xi_k(\omega) \varphi_k.$$

Полнение линейной оболочки множества  $\{\lambda_k \xi_k \varphi_k\}$  по норме

$$\|\eta\|_{\mathbf{H}_K \mathbf{L}_2} = \left( \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^2 \mathbf{D} \xi_k \right)^{1/2}$$

называется *пространством ( $\mathfrak{H}$ -значных) случайных  $\mathbf{K}$ -величин* и обозначается символом  $\mathbf{H}_K \mathbf{L}_2$ . Как нетрудно видеть, пространство  $\mathbf{H}_K \mathbf{L}_2$  – гильбертово, причем построенная выше случайная  $\mathbf{K}$ -величина  $\xi = \xi(\omega) \in \mathbf{H}_K \mathbf{L}_2$ . Аналогично, банахово пространство ( *$\mathfrak{H}$ -значных  $\mathbf{K}$ -«шумов»*)  $\mathbf{C}^l(\mathcal{J}; \mathbf{H}_K \mathbf{L}_2)$ ,  $l \in \{0\} \cup \mathbb{N}$ , определим как пополнение линейной оболочки множества  $\{\lambda_k \eta_k \varphi_k\}$  по норме

$$\|\eta\|_{\mathbf{C}^l \mathbf{H}_K \mathbf{L}_2} = \sup_{t \in \mathcal{J}} \left( \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^2 \sum_{m=1}^l \mathbf{D} \overset{\circ}{\eta}_k^{(m)} \right)^{1/2},$$

где последовательность «шумов»  $\{\eta_k\} \subset \mathbf{C}^l(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$ ,  $l \in \{0\} \cup \mathbb{N}$ . Как нетрудно видеть, вектор

$$\eta(t, \omega) = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k \eta_k(t, \omega) \varphi_k$$

лежит в пространстве  $\mathbf{C}^l(\mathcal{J}; \mathbf{H}_K \mathbf{L}_2)$ , если последовательность векторов  $\{\eta_k\} \subset \mathbf{C}^l(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$  и все их производные Нельсона – Гликлиха до порядка  $l \in \{0\} \cup \mathbb{N}$  включительно равномерно ограничены по норме  $\|\cdot\|_{\mathbf{C}^l \mathbf{L}_2}$ .

**Пример.** Вектор, лежащий во всех пространствах  $\mathbf{C}^l(\mathbb{R}_+; \mathbf{H}_K \mathbf{L}_2)$ ,  $l \in \{0\} \cup \mathbb{N}$ ,

$$W_{\mathbf{K}}(t, \omega) = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k \beta_k(t, \omega) \varphi_k,$$

где  $\{\beta_k\} \subset \mathbf{C}^l(\mathcal{J}; \mathbf{L}_2)$  – последовательность броуновских движений, называется ( *$\mathfrak{H}$ -значным*) *винеровским  $\mathbf{K}$ -процессом*.

Пусть теперь  $\mathfrak{U}(\mathfrak{F})$  – вещественное сепарабельное гильбертово пространство с ортонормированным базисом  $\{\varphi_k\}$  ( $\{\psi_k\}$ ). Введем в рассмотрение монотонную последовательность  $\mathbf{K} = \{\lambda_k\} \subset \{0\} \cup \mathbb{R}$  такую, что  $\sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^2 < +\infty$ . Символом  $\mathbf{U}_K \mathbf{L}_2$  ( $\mathbf{F}_K \mathbf{L}_2$ )

обозначим гильбертово пространство, являющееся пополнением линейной оболочки случайных  $\mathbf{K}$ -величин

$$\xi = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k \xi_k \varphi_k, \quad \xi_k \in \mathbf{L}_2, \quad \left( \zeta = \sum_{k=1}^{\infty} \mu_k \zeta_k \psi_k, \quad \zeta_k \in \mathbf{L}_2 \right),$$

по норме

$$\|\eta\|_{\mathbf{U}}^2 = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^2 \mathbf{D} \xi_k \quad \left( \|\omega\|_{\mathbf{F}}^2 = \sum_{k=1}^{\infty} \mu_k^2 \mathbf{D} \zeta_k \right).$$

Заметим, что в разных пространствах ( $\mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2$  и  $\mathbf{F}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2$ ) последовательность  $\mathbf{K}$  может быть разной ( $\mathbf{K} = \{\lambda_k\}$  в  $\mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2$  и  $\mathbf{K} = \{\mu_k\}$  в  $\mathbf{F}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2$ ), однако все последовательности, отмеченные символом  $\mathbf{K}$ , должны быть монотонными и суммируемыми с квадратом. Все результаты, вообще говоря, будут верны при разных последовательностях  $\{\lambda_k\}$  и  $\{\mu_k\}$ , однако простоты ради мы ограничимся случаем  $\lambda_k = \mu_k$ .

Пусть  $A : \mathfrak{U} \rightarrow \mathfrak{F}$  – линейный оператор. Формулой

$$A\xi = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k \xi_k A\varphi_k \tag{10}$$

зададим линейный оператор  $A : \mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2 \rightarrow \mathbf{F}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2$ , причем если ряд в правой части (10) сходится (в метрике  $\mathbf{F}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2$ ), то  $\xi \in \text{dom}A$ , а если расходится, то  $\xi \notin \text{dom}A$ . Традиционно определяются пространства линейных непрерывных операторов  $\mathcal{L}(\mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2; \mathbf{F}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2)$  и линейных замкнутых плотно определенных операторов. Справедливы

**Лемма 1.** (i) Оператор  $A \in \mathcal{L}(\mathfrak{U}; \mathfrak{F})$  точно тогда, когда  $A \in \mathcal{L}(\mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2; \mathbf{F}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2)$ .

Как нетрудно видеть,

$$\|A\xi\|_{\mathbf{F}} \leq \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^2 \mathbf{D} \xi_k \|A\varphi_k\|_{\mathfrak{F}}^2 \leq \text{const} \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^2 \mathbf{D} \xi_k = \text{const} \|\xi\|_{\mathbf{U}}.$$

(ii) Оператор  $A \in \mathcal{C}l(\mathfrak{U}; \mathfrak{F})$  точно тогда, когда  $A \in \mathcal{C}l(\mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2; \mathbf{F}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2)$ .

Простоты ради положим  $\mathfrak{U} = \{u \in W_2^2(\Omega) \oplus W_2^2(\Gamma) : \partial_R u = 0\}$ ,  $\mathfrak{F} = L_2(\Omega) \oplus L_2(\Gamma)$ . Далее, по алгоритму, изложенному выше, построим пространства случайных  $\mathbf{K}$ -величин. Случайная  $\mathbf{K}$ -величина  $\xi \in \mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2$  имеет вид

$$\xi = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k \xi_k \varphi_k, \tag{11}$$

где  $\{\varphi_k\}$  – семейство собственных функций модифицированного оператора Лапласа  $\Delta_{r,\theta,\varphi} \in \mathcal{L}(\mathfrak{U}; \mathfrak{F})$  ортонормированных в смысле скалярного произведения  $(\cdot, \cdot)$  из  $L_2(\Omega)$ . Рассмотрим линейную стохастическую систему Вентцеля уравнение фильтрации влаги в шаре и на его границе. В этом случае (1), (2) преобразуется к виду

$$(\lambda - \Delta_{r,\theta,\varphi})\eta_t = \alpha \Delta_{r,\theta,\varphi} \eta + \beta \eta, \quad \eta \in C^\infty(\mathbb{R}_+; \mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2), \tag{12}$$

$$(\lambda - \Delta_{\theta,\varphi})\eta_t = \gamma \Delta_{\theta,\varphi} \eta + \partial_R \eta + \delta \eta \quad \eta \in C^\infty(\mathbb{R}_+; \mathbf{U}_{\mathbf{K}}\mathbf{L}_2), \tag{13}$$

где

$$\Delta_{r,\theta,\varphi} = (r - R) \frac{\partial}{\partial r} \left( (R - r) \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2},$$

$$\Delta_{\theta,\varphi} = \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2}, \quad \partial_R = \frac{\partial}{\partial r} \Big|_{r=R}.$$

К данной системе присовокупим условие согласования и снабдим ее начальными условиями

$$\eta(0) = \eta_0 \quad (14)$$

Решение задачи (12) – (14) назовем стохастическим решением системы Вентцеля.

**Теорема 2.** Для любого  $\eta_0 \in \mathbf{U}_k \mathbf{L}_2(\Omega)$  и коэффициентов  $\alpha, \beta, \gamma, \delta, \lambda \in \mathbb{R}$ , таких, что  $\alpha = \gamma$ ,  $\beta = \delta$ , а  $\lambda \neq k^2$ , где  $k \in \mathbb{N}$ , существует единственное решение  $\eta \in C^\infty(\mathbb{R}_+; \mathbf{U}_k \mathbf{L}_2)$  стохастической системы Вентцеля (12) – (14).

*Доказательство.* Существование и единственность решения доказывается по аналогии с детерминированным случаем в силу справедливости леммы 1.  $\square$

*Исследование выполнено за счет гранта Российского научного фонда (код проекта 23-21-10056).*

## Литература

1. Баренблатт, Г.И. Об основных представлениях теории фильтрации в трещиноватых средах / Г.И. Баренблатт, Ю.П. Желтов, И.Н. Кочина // Прикладная математика и механика. – 1960. – Т. 24, № 5. – С. 852–864.
2. Гончаров, Н.С. Неединственность решений краевых задач с условием Вентцеля / Н.С. Гончаров, С.А. Загребина, Г.А. Свиридюк // Вестник ЮУрГУ. Серия: Математическое моделирование и программирование. – 2021. – Т. 14, № 4. – С. 102–105.
3. Favini, A. Multipoint Initial-Final Value Problem for Dynamical Sobolev-Type Equation in the Space of Noises / A. Favini, S.A. Zagrebina, G.A. Sviridyuk // Electronic Journal of Differential Equations. – 2018. – V. 2018, № 128. – P. 1–10.
4. Favini, A. The Multipoint Initial-Final Value Condition for the Hoff Equations in Geometrical Graph in Spaces of K-«Noises» / A. Favini, S.A. Zagrebina, G.A. Sviridyuk // Mediterranean Journal of Mathematics. – 2022. – V. 19, № 2. – Article ID: 53.
5. Favini, A. Linear Sobolev Type Equations with Relatively p-Sectorial Operators in Space of «Noises» / A. Favini, G.A. Sviridyuk, N.A. Manakova // Abstract and Applied Analysis. – 2015. – V. 2015. – Article ID: 697410.
6. Favini, A. One Class of Sobolev Type Equations of Higher Order with Additive «White Noise» / A. Favini, G.A. Sviridyuk, A.A. Zamyshlyayeva // Communications on Pure and Applied Analysis. – 2016. – V. 15, № 1. – P. 185–196.
7. Favini, A. Linear Sobolev Type Equations with Relatively p-Radial Operators in Space of «Noises» / A. Favini, G.A. Sviridyuk, M.A. Sagadeeva // Mediterranean Journal of Mathematics. – 2016. – V. 13, № 6. – P. 4607–4621.
8. Lions, J.L. Problems aux limites non homogenes et applications / J.L. Lions, E. Magenes. – Paris: Dunod, 1968.
9. Гончаров, Н.С. Задачи Шоултера – Сидорова и Коши для линейного уравнения Джексона с краевыми условиями Вентцеля и Робена в ограниченной области / Н.С. Гончаров, С.А. Загребина, Г.А. Свиридюк // Вестник ЮУрГУ. Серия: Математика. Механика. Физика. – 2022. – Т. 14, № 1. – С. 50–63.
10. Вентцель, А.Д. О граничных условиях для многомерных диффузионных процессов / А.Д. Вентцель // Теория вероятности и ее применения. – 1959. – Т. 4, № 2. – С. 172–185.
11. Gliklikh, Yu.E. Global and Stochastic Analysis with Applications to Mathematical Physics, Theoretical and Mathematical Physics / Yu.E. Gliklikh. – London; Dordrecht; Heidelberg: Springer, 2011.

12. Kitaeva, O.G. Exponential Dichotomies in Barenblatt – Zheltov – Kochina Model in Spaces of Differential Forms with «Noise»/ O.G. Kitaeva, D.E. Shafranov, G.A. Sviridyuk // Bulletin of the South Ural State University. Series: Mathematical Modelling, Programming and Computer Software. – 2019. – V. 12, № 2. – P. 47–57.
13. Goncharov, N.S. Stochastic Barenblatt – Zheltov – Kochina Model on the Interval with Wentzell Boundary Conditions / N.S. Goncharov // Global and Stochastic Analysis. – 2020. – V. 7, № 1. – P. 11–23.

Никита Сергеевич Гончаров, аспирант, кафедра «Уравнения математической физики», Южно-Уральский государственный университет (г. Челябинск, Российская Федерация), goncharovns@susu.ru.

Георгий Анатольевич Свиридюк, доктор физико-математических наук, профессор, кафедра «Уравнения математической физики», Южно-Уральский государственный университет (г. Челябинск, Российская Федерация), sviridyukga@susu.ru.

*Поступила в редакцию 3 августа 2023 г.*

MSC 93E10

DOI: 10.14529/mmp230406

## AN ANALYSIS OF THE WENTZELL STOCHASTIC SYSTEM OF THE EQUATIONS OF MOISTURE FILTRATION IN A BALL AND ON ITS BOUNDARY

*N.S. Goncharov<sup>1</sup>, G.A. Sviridyuk<sup>1</sup>*

<sup>1</sup>South Ural State University, Chelyabinsk, Russian Federation

E-mail: goncharovns@susu.ru, sviridyukga@susu.ru

The deterministic and stochastic Wentzell systems of Barenblatt–Zheltov–Kochina equations describing moisture filtration in a three-dimensional ball and on its boundary are studied for the first time. In the deterministic case, the unambiguous solvability of the initial problem for the Wentzell system in a specifically constructed Hilbert space is established. In the stochastic case, the Nelson–Glicklich derivative is used and a stochastic solution is constructed, which allows us to predict quantitative changes in the geochemical regime of groundwater under pressureless filtration. For the filtration system under study, the non-classical Wentzell condition was considered, since it is represented by an equation with the Laplace–Beltrami operator defined on the boundary of the domain, understood as a smooth compact Riemannian manifold without an edge, and the external influence is represented by the normal derivative of the function defined in the domain.

*Keywords:* Wentzell system; Barenblatt–Zheltov–Kochina equation; Nelson–Glicklich derivative.

## References

1. Barenblatt G.I., Zheltov Iu.P., Kochina I.N. Basic Concepts in the Theory of Seepage of Homogeneous Liquids in Fissured Rocks. *Journal of Applied Mathematics and Mechanics*, 1960, vol. 24, no. 5, pp. 1286–1303.
2. Goncharov N.S., Zagrebina S.A., Sviridyuk G.A. Non-Uniqueness of Solutions to Boundary Value Problems with Wentzell Condition. *Bulletin of the South Ural State University. Series: Mathematical Modeling, Programming and Computer Software*, 2021, vol. 14, no. 4, pp. 102–105. DOI: 10.14529/mmp210408
3. Favini A., Zagrebina S.A., Sviridyuk G.A. Multipoint Initial-Final Value Problem for Dynamical Sobolev-Type Equation in the Space of Noises. *Electronic Journal of Differential Equations*, 2018, vol. 2018, no. 128, pp. 1–10.



4. Favini A., Zagrebina S.A., Sviridyuk G.A. The Multipoint Initial-Final Value Condition for the Hoff Equations in Geometrical Graph in Spaces of  $K$ -“Noises”. *Mediterranean Journal of Mathematics*, 2022, vol. 19, no. 2, article ID: 53. DOI: 10.1007/s00009-021-01940-0
5. Favini A., Sviridyuk G.A., Manakova N.A. Linear Sobolev Type Equations with Relatively  $p$ -Sectorial Operators in Space of Noises. *Abstract and Applied Analysis*, 2015, vol. 2015, article ID: 697410. DOI: 10.1155/2015/697410
6. Favini A., Sviridyuk G.A., Zamyshlyayeva A.A. One Class of Sobolev Type Equations of Higher Order with Additive “White Noise”. *Communications on Pure and Applied Analysis*, 2016, vol. 15, no. 1, pp. 185–196. DOI: 10.3934/cpaa.2016.15.185
7. Favini A., Sviridyuk G.A., Sagadeeva M.A. Linear Sobolev Type Equations with Relatively  $p$ -Radial Operators in Space of “Noises”. *Mediterranean Journal of Mathematics*, 2016, vol. 13, no. 6, pp. 4607–4621.
8. Lions J.L., Magenes E. *Problems aux limites non homogenes et applications*. Paris, Dunod, 1968.
9. Goncharov N.S., Zagrebina S. A., Sviridyuk G. A. The Showalter–Sidorov and Cauchy Problems for the Linear Dzekzer Equation with Wentzell and Robin Boundary Conditions in a Bounded Domain. *Bulletin of the South Ural State University. Series: Mathematics. Mechanics. Physics*, 2022, vol. 14, no. 1, pp. 50–63. DOI: 10.14529/mmph220106
10. Ventcel’ A.D. On Boundary Conditions for Multidimensional Diffusion Processes. *Theory of Probability and Its Applications*, 1959, vol. 4, pp. 164–177. DOI: 10.1137/1104014
11. Gliklikh Yu.E. *Global and Stochastic Analysis with Applications to Mathematical Physics, Theoretical and Mathematical Physics*. London, Dordrecht, Heidelberg, Springer, 2011.
12. Kitaeva O.G., Shafranov D.E., Sviridyuk G.A. Exponential Dichotomies in Barenblatt–Zheltov–Kochina Model in Spaces of Differential Forms with “Noise”. *Bulletin of the South Ural State University. Series: Mathematical Modeling, Programming and Computer Software*, 2019, vol. 12, no. 2, pp. 47–57. DOI: 10.14529/mmp190204
13. Goncharov N.S. Stochastic Barenblatt–Zheltov–Kochina Model on the Interval with Wentzell Boundary Conditions. *Global and Stochastic Analysis*, 2020, vol. 7, no. 1, pp. 11–23.

*Received August 3, 2023*