

УДК 517.948

Т. В. Гиря

О стабилизации решений нелинейных стохастических параболических уравнений

В настоящей работе изучается предельное поведение распределений, отвечающих решениям стохастических уравнений вида

$$\dot{u}(t, x) - \Delta u(t, x) + f(u(t, x)) = \dot{w}(t, x), \quad x \in \Omega \subset \mathbb{R}^n. \quad (1)$$

В случае локального нарушения монотонности f в детерминированном уравнении ($\omega \equiv 0$) возникает несколько стационарных точек. Обеспечивает ли наличие белого шума в правой части (1) единственность стационарного распределения? Если да, то как связаны произвольные статистические решения со стационарным? Решению этих задач и посвящена данная работа. Поведение решений детерминированных уравнений при больших временах изучалось в работах [1, 2]. Стохастическое уравнение в случае выполнения тех или иных свойств монотонности рассматривалось в работах [3—6].

1. Уравнение (1) рассматривается в ограниченной области Ω с регулярной границей. Функция f удовлетворяет условиям

$$f \in C(\mathbb{R}), |f(u)| \leq A(1 + |u|^{p-1}), p > 2, \quad (2)$$

$$u f(u) \geq B|u|^p - D, B > 0, [f(u) - f(v)](u - v) \geq -d|u - v|^2.$$

Корреляционный оператор $Q : H \equiv L^2(\Omega) \rightarrow H$ винеровского процесса ω предполагается ядерным

$$\text{sp}_H Q < \infty. \quad (3)$$

Уравнение (1) с начальным условием $u(0) = v \in H$ имеет единственное сильное решение с траекториями из пространства $L^p_{\text{loc}}(\mathbb{R}_+; L^p(\Omega)) \cap L^2_{\text{loc}}(\mathbb{R}_+; H^1(\Omega))$ и конечным вторым моментом

$$M |u(t)|_H^2 < c_v. \quad (4)$$

Через μ^t_v обозначим вероятностную борелевскую на H меру, являющуюся распределением решения $u_v(t)$ уравнения (1) с начальным условием v . Методом осреднения Боголюбова доказывается [6] существование стационарного решения с конечным вторым моментом (4). Отвечающую этому решению меру обозначим $\bar{\mu}$.

Теорема 1. Пусть дополнительно к (2) — (4) выполнено условие Q) существуют константы $\lambda, \gamma > 0, \bar{m} \in \mathbb{N}$ такие, что

$$|\nabla z|_H^2 + \lambda(QP_{\bar{m}}z, z) \geq (d + \gamma)|z|_H^2 \quad \forall z \in H^1, \quad (5)$$

где $P_{\bar{m}}$ — ортопроектор на первые \bar{m} собственных функций оператора Δ , d — константа из (2), (\cdot, \cdot) — соотношение двойственности в H . Тогда меры μ^t_v слабо на $H^{-\alpha}$, $\alpha > 0$, сходятся к единственному инвариантному распределению $\bar{\mu}$ с конечным вторым моментом (4).

Отметим, что условие Q) выполнено в случае невырожденного оператора Q . Условие Q) может быть заменено несколько более сильным: $|\nabla z|_H^2 + \lambda(Qz, z) \geq (d + \gamma)|z|_H^2 \quad \forall z \in H^1$. По существу условие Q) состоит в требовании невырожденности Q на подпространстве низкочастотных собственных функций оператора Δ .

2. В силу конечности вторых моментов (4) система мер $\{\mu^t_v\}_{t > 0}$ слабо компактна на $H^{-\alpha}$. Поэтому для их слабой сходимости достаточно доказать сходимость их характеристических функционалов, или, что эквивалентно, сходимость

$$g_t(v) \equiv \int_H g(u) \mu^t_v(du) \xrightarrow{t \rightarrow \infty} \bar{g} \equiv \int_H g(u) \bar{\mu}(du)$$

для произвольной функции $g \in C_b(H^{-\alpha})$, удовлетворяющей условию Липшица $|g(u) - g(v)| \leq K_g |u - v|_H$.

Введем обозначения

$$R_N^t = \sup_{|v|_H \leq N} g_t(v), r_N^t = \inf_{|v|_H \leq N} g_t(v), \delta_N^t = R_N^t - r_N^t. \quad (6)$$

Лемма 1. Для каждого $N > 0 \lim_{t \rightarrow \infty} \delta_N^t = 0$.

Для доказательства леммы 1 рассмотрим галеркинские аппроксимации уравнения (1):

$$u_m - \Delta u_m + P_m f(u_m) = P_m \dot{w}, \quad u_m(0) = v \in P_m H. \quad (7)$$

Через $\mu_{v,m}^t$ обозначим распределения решений уравнения (7) в момент времени t . Тогда в силу единственности сильного решения уравнения (1) $\mu_{P_m v, m}^t \rightarrow \mu_v^t$ при $m \rightarrow \infty$ на $H^{-\alpha}$. Наряду с (6) соответствующие величины, отвечающие галеркинским мерам $\mu_{v,m}^t$, будем обозначать $g_{t,m}(v)$, $R_{N,m}^t$, $r_{N,m}^t$, $\delta_{N,m}^t$.

Справедлива следующая лемма.

Лемма 2. Для каждого $N > 0$ равномерно по $m \lim_{t \rightarrow \infty} \delta_{N,m}^t = 0$.

Из этой леммы в силу сходимости $g_{t,m}(P_m v) \rightarrow g_t(v)$ при $m \rightarrow \infty$ следует утверждение леммы 1.

Прежде чем переходить к доказательству леммы 2, покажем, как из леммы 1 следует утверждение теоремы 1. Лемма 1 по существу утверждает, что $g_t(v)$ равномерно на шарах $|v|_H \leq N$ сходится к некоторой константе c_g . Поэтому для произвольной инвариантной меры $\bar{\mu}$

$$\bar{g} = \int_H g(u) \bar{\mu}(du) = \int_H g_t(u) \bar{\mu}(du) = \int_{|u|_H \leq N} g_t(u) \bar{\mu}(du) + \int_{|u|_H > N} g_t(u) \bar{\mu}(du).$$

Первое слагаемое последнего равенства сходится согласно лемме 1 к $\bar{g} \mu(|u|_H \leq N)$, а второе в силу конечности второго момента меры $\bar{\mu}$ стремится к 0 при $N \rightarrow \infty$.

В свою очередь, лемму 2 выведем из следующей леммы.

Лемма 3. Существует $\eta > 0$ такое, что $\forall \beta, t, h, m > \bar{m}$

$$\delta_{N,m}^{t+h} \leq \varepsilon(\beta, t, h, N) + q_N \delta_{N,m}^h, \quad q_N = 1 - e^{-\eta N^2}, \quad (8)$$

$$\bar{\lim}_{t \rightarrow \infty} \varepsilon(\beta, t, h, N) \leq c_\beta e^{-\beta N^2}. \quad (9)$$

Выберем $\beta > \eta + 1$. Положим $N = k$, $\tau_{k,0} = 0$, $\tau_{k,l} = \tau_{k,l-1} + s_{k,l}$, где $\varepsilon(\beta, s_{k,l}, \tau_{k,l-1}, k) \leq 2c_\beta \exp(-\beta N^2)$, $k, l = 1, 2, \dots$. В силу (9) такие β , $s_{k,l}$, $\tau_{k,l}$ найдутся. Определим теперь последовательность $t_k = \tau_{k,L_k}$, $L_k = k^2 |1 + \exp(\eta k^2)|$. Тогда согласно (8), (9)

$$\begin{aligned} \delta_{k,m}^{t_k} &\leq 2c_\beta e^{-\beta k^2} + q_k \delta_k^{t_k, L_k - 1} \leq 2c_\beta e^{-\beta k^2} (1 + q_k + \dots + q_k^{L_k - 1}) + \\ &+ q_k^{L_k} \delta_{k,m}^0 \leq 2c_\beta e^{-\beta k^2} (1 - q_k)^{-1} + 2e^{-k^2} (c_\beta + c_g) \xrightarrow{k \rightarrow \infty} 0. \end{aligned}$$

Осталось заметить, что из очевидного неравенства $\delta_{N,m}^t \leq \delta_{N',m}^t$, $N < N'$ следует $\lim_{t \rightarrow \infty} \delta_{N,m}^t = \lim_{k \rightarrow \infty} \delta_{k,m}^{t_k} = 0$.

3. Доказательство леммы 3. Нам понадобятся экспоненциальные оценки мер $\mu_{v,m}^t$.

Лемма 4. Для произвольного $\beta > 0$

$$\text{Me}^{\beta |u_m(t)|_H^2} \leq c_\beta + e^{\beta |u_m(0)|_H^2 - \beta k t}, \quad t > 0, \quad (10)$$

где c_β, k не зависят от m .

Доказательство. Положим $e(\beta, u) = \exp(\beta |u|_H^2)$. Применив к функционалу $e(\beta, u_m(t \wedge \tau_N))$, где $\tau_N = \inf\{t; |u_m(t)|_H > N\}$ формулу Ито, получим

$$Me(\beta, u_m(t \wedge \tau_N)) + 2\beta M \int_0^{t \wedge \tau_m} e(\beta, u_m(s)) \psi(u_m(s)) ds = e(\beta, u_m(0)), \quad (11)$$

где $\psi(u) = |\nabla u|_H^2 + (f(u), u) - \frac{1}{2} \text{sp}_H P_m Q P_m - \beta(Qu, u)$.

Нетрудно заметить, что в силу (2)

$$e(\beta, u) \psi(u) \geq B_1 e(\beta, u) - D_\beta, \quad B_1 > 0. \quad (12)$$

Поэтому из (11) следует равномерная по N ограниченность $Me(\beta, u_m(t \wedge \tau_N))$. Но тогда в (11) по теореме Лебега можно перейти к пределу по $N \rightarrow \infty$. В итоге получим

$$Me(\beta, u_m(t)) + 2\beta \int_0^t Me(\beta, u_m(s)) \psi(u_m(s)) ds = e^{\beta u_m(0)_H^2}.$$

Из (12) следует

$$Me(\beta, u_m(t)) \psi(u_m(s)) = B_1 Me(\beta, u_m(s)) - D_\beta + \varphi(s), \quad \varphi \geq 0.$$

Обозначим $y(t) = Me(\beta, u_m(t))$. Тогда для $y(t)$ получим уравнение

$$y(t) + 2\beta \int_0^t [B_1 y(s) - D_\beta + \varphi(s)] ds = y_0.$$

Нетрудно показать что для y справедлива оценка

$$y(t) \leq \frac{D_\beta}{B_1} + y_0 \exp(-2\beta B_1 t).$$

Лемма 4 доказана.

Наряду с галеркинским уравнением (7) рассмотрим возмущенное уравнение

$$\dot{u}_m^\lambda - \Delta u_m^\lambda + P_m f(u_m^\lambda) + \lambda P_m Q P_m^- u_m^\lambda = P_m \dot{w}, \quad m > \bar{m}, \quad (13)$$

с константой λ , для которой выполнено условие Q) (см. (5)).

З а м е ч а н и е. Поскольку все дальнейшие рассмотрения будут проводиться для галеркинских уравнений при фиксированном m , то индекс m будем по возможности опускать.

Для уравнения (13), как и для (7), имеет место теорема существования и единственности сильного решения. Более того, справедлива следующая теорема о стабилизации.

Т е о р е м а 2. *С вероятностью 1*

$$|u_z^\lambda(t) - u_v^\lambda(t)|_H \leq |z - v|_H e^{-\gamma t}. \quad (14)$$

Здесь $z, v \in H$, а γ — константа из условия Q).

Доказательство. Вычитая из уравнения на u_z^λ уравнение на u_v^λ для $y \equiv u_z^\lambda - u_v^\lambda$, получаем

$$\dot{y} - \Delta y + P_m [f(u_z^\lambda) - f(u_v^\lambda)] + \lambda P_m Q P_m^- y = 0.$$

Умножим скалярно это уравнение на y :

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} |y|_H^2 + |\nabla y|_H^2 + (f(u_z^\lambda) - f(u_v^\lambda), y) + \lambda (Q P_m^- y, y) = 0.$$

Применив условие Q) и свойства функции f , получим $\frac{1}{2} \frac{d}{dt} |y|_H^2 + \gamma |y|_H^2 \leq 0$.

Отсюда следует (14).

Отметим, что с вероятностью 1 траектории решений уравнений (7), (13) принадлежат пространству $C(\mathbb{R}_+; P_m H)$. Через P_v, P_v^λ обозначим ме-

ры на $C(\mathbb{R}_+; P_m H)$ — распределения процессов u_v, u_v^λ . По теореме Гирса нова [8] мера P_v абсолютно непрерывна относительно P_v^λ , при этом

$$\frac{dP_v}{dP_v^\lambda}(u(s), 0 \leq s \leq t) \equiv \rho_t(u) = \exp \left\{ \lambda \int_0^t (u(s), dP_m^- \omega) - \frac{\lambda^2}{2} \int_0^t (QP_m^- u(s), P_m^- u(s)) ds \right\}, \quad (15)$$

где $P_m^- \omega$ выражается через u согласно (13).

Идея доказательства леммы 3 состоит в перенесении посредством абсолютной непрерывности свойств стабилизации уравнения (13) на уравнении (7).

В силу марковости процессов u_v, u_v^λ , а также (15)

$$\begin{aligned} g_{t+h}(z) - g_{t+h}(v) &= Mg_h(u_z(t)) - Mg_h(u_v(t)) = M\rho_t(u_z^\lambda)g_h(u_z^\lambda(t)) - \\ &- M\rho_t(u_v^\lambda)g_h(u_v^\lambda(t)) = M\rho_t(u_z^\lambda)[g_h(u_z^\lambda(t)) - g_h(u_v^\lambda(t))] + Mg_h(u_v^\lambda(t)) \times \\ &\times [\rho_t(u_z^\lambda) - \rho_t(u_v^\lambda)] = I + J. \end{aligned} \quad (16)$$

Для оценки первого слагаемого в (16) нам понадобится оценка

$$|g_h(z) - g_h(v)| \leq |z - v|_H e^{2dh} \cdot K_g. \quad (17)$$

Действительно,

$$|g_h(z) - g_h(v)| \leq M |g(u_z(h)) - g(u_v(h))| \leq K_g M |u_z(h) - u_v(h)|_H.$$

Для оценки $|u_z(h) - u_v(h)|_H$ вычтем из уравнения (7) для u_z уравнение для u_v и умножим обе части скалярно на $u_z - u_v$:

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} |u_z - u_v|_H^2 + |\nabla(u_z - u_v)|_H^2 + (f(u_z) - f(u_v), u_z - u_v) = 0.$$

Применив свойства (2), будем иметь $\frac{d}{dt} |u_z - u_v|_H^2 \leq 2d |u_z - u_v|_H^2$. Отсюда следует (17). Благодаря (17) и неравенству (14) слагаемое I из (16) оценивается так:

$$I \leq K_g e^{2dh - \gamma t}. \quad (18)$$

Слагаемое J в (16) представим в виде суммы:

$$\begin{aligned} J &= -M\rho_t(u_v^\lambda)g_h(u_v^\lambda(t))[1 - \chi(N, |u_v^\lambda(t)|_H)] + M\rho_t(u_z^\lambda)g_h(u_v^\lambda(t))[1 - \\ &- \chi(N, |u_v^\lambda(t)|_H)] + M[\rho_t(u_z^\lambda) - \rho_t(u_v^\lambda)]g_h(u_v^\lambda(t))\chi(N, |u_v^\lambda(t)|_H) = \\ &= J_1 + J_2 + J_3, \end{aligned} \quad (19)$$

где $\chi(N, s) = 1$ при $s \leq N$ и $\chi(N, s) = 0$ при $s > N$.

Согласно оценкам (10), (14) а также (15) и неравенству Чебышева имеем

$$\begin{aligned} \sup_{|v|_H \leq N} |J_1| &\leq c_g \sup_{|v|_H \leq N} M\rho_t(u_v^\lambda)[1 - \chi(N, |u_v^\lambda(t)|_H)] = \\ &= c_g \sup_{|v|_H \leq N} M[1 - \chi(N, |u_v(t)|_H)] \leq c_\beta c_g e^{-\beta N^2} + \\ &+ c_g e^{\beta N^2 - \beta k t} \xrightarrow{t \rightarrow \infty} c_{\beta, g} e^{-\beta N^2}. \end{aligned} \quad (20)$$

Для оценки J_2 заметим, что по теореме 2

$$\begin{aligned} \chi(N, |u_v^\lambda(t)|_H) &\geq \chi(N - |u_z^\lambda(t) - u_v^\lambda(t)|_H, |u_z^\lambda(t)|_H) \geq \\ &\geq \chi(N(1 - 2e^{-\gamma t}), |u_z^\lambda(t)|_H), |z|_H, |v|_H \leq N. \end{aligned}$$

Положим $N_t = N(1 - 2e^{-\gamma t})$. Тогда аналогично выводу (20)

$$\begin{aligned} \sup_{|v|_H, |z|_H \leq N} |J_2| &\leq c_g \sup_{|z|_H \leq N} M[1 - \chi(N_t, |u_z(t)|_H)] \leq \\ &\leq c_g c_{\beta} e^{-\beta N_t^2} + c_g e^{\beta N_t^2 - \beta k t} \xrightarrow{t \rightarrow \infty} c_{\beta, g} e^{-\beta N^2}. \end{aligned} \quad (21)$$

Для оценки слагаемого J_3 в (19) рассмотрим следующую σ -аддитивную функцию множества на H : $\forall B \in \mathcal{B}(H)$

$$v_{z,v}^t(B) \equiv M[\rho_t(u_z^\lambda) - \rho_t(u_v^\lambda)] \chi_B(u_v^\lambda(t)), \quad (22)$$

где $\chi_B(u)$ — характеристическая функция множества B .

Поскольку $v_{z,v}^t(H) = 0$, то по теореме о разложении существует множество $S^+ = S_{t,z,v}^+ \subset H$ такое, что

$$v_{z,v}^t(B \cap S^+) \geq 0, \quad v_{z,v}^t(B \cap (H \setminus S^+)) \leq 0 \quad \forall B \in \mathcal{B}(H). \quad (23)$$

Пользуясь разложением $v_{z,v}^t$, получаем

$$\begin{aligned} J_3 &= \int_{S^+} \chi(N, |u|_H) g_h v_{z,v}^t(du) + \int_{H \setminus S^+} \chi(N, |u|_H) g_h(u) v_{z,v}^t(du) \leq \\ &\leq \sup_{|u|_H \leq N} g_h(u) v_{z,v}^t(S^+) + \inf_{|u|_H \leq N} g_h(u) v_{z,v}^t(H \setminus S^+) = \delta_{N,m}^h v_{z,v}^t(S^+). \end{aligned} \quad (24)$$

Величину $v_{z,v}^t(S^+)$ в (24) представим в виде

$$v_{z,v}^t(S^+) = 1 - M \chi_{H \setminus S^+}(u_v^\lambda(t)) \rho_t(u_z^\lambda) - M \chi_{S^+}(u_v^\lambda(t)) \rho_t(u_v^\lambda). \quad (25)$$

Рассмотрим второе слагаемое в (25). По неравенству для выпуклых функций

$$\begin{aligned} M \chi_{H \setminus S^+}(u_v^\lambda(t)) \rho_t(u_z^\lambda) &= M \chi_{H \setminus S^+}(u_v^\lambda(t)) e^{\Phi(t)} \rho_t(u_v^\lambda) \geq \\ &\geq M \chi_{H \setminus S^+}(u_v^\lambda(t)) \rho_t(u_v^\lambda) \exp \left\{ - \frac{M |\Phi(t)| \rho_t(u_v^\lambda)}{M \chi_{H \setminus S^+}(u_v^\lambda(t)) \rho_t(u_v^\lambda)} \right\}, \end{aligned} \quad (26)$$

где

$$\begin{aligned} \Phi(t) &= \lambda \int_0^t (u_z^\lambda(s) - u_v^\lambda(s), dP_m^- w(s)) - \frac{\lambda^2}{2} \int_0^t [(P_m^- Q P_m^- u_z^\lambda(s), u_z^\lambda(s)) - \\ &\quad - (P_m^- Q P_m^- u_v^\lambda(s), u_v^\lambda(s))] ds = \lambda \Phi_1(t) + \frac{\lambda^2}{2} \Phi_2(t). \end{aligned} \quad (27)$$

Лемма 5. *Справедлива оценка*

$$M |\Phi(t)| \rho_t(u_v^\lambda) \leq c N^2, \quad |v|_H, |z|_H \leq N. \quad (28)$$

Доказательство. Заметим, что в силу (14)

$$\begin{aligned} |\Phi_2(t)| &\leq c_Q |z - v|_H \int_0^t e^{-\gamma s} (|u_v^\lambda(s)|_H + |u_z^\lambda(s)|_H) ds \leq \\ &\leq c_Q |z - v|_H \int_0^t e^{-\gamma s} (2|u_v^\lambda(s)|_H + |z - v|_H e^{-\gamma s}) dt \leq \\ &\leq 2c_Q N \int_0^t e^{-\gamma s} |u_v^\lambda(s)|_H ds + 2c_Q N^2 \gamma^{-1}. \end{aligned} \quad (29)$$

Отсюда ввиду (15), (10)

$$M |\Phi_2(t)| \rho_t(u_v^\lambda) \leq 2c_Q N \int_0^t e^{-\gamma s} M |u_v(s)|_H ds + 2c_Q N^2 \gamma^{-1} \leq c N^2. \quad (30)$$

Оценку для $M|\Phi_1(t)|\rho_t(u_v^\lambda)$ найдем посредством применения формулы Ито к функционалу $V(t \wedge \tau_k) = G(t \wedge \tau_k)\rho_{t \wedge \tau_k}(u_v^\lambda)$, где $G(t) = (1 + |\Phi_1(t)|^2)^{1/2}$, $\tau_k = \inf(t : |\Phi_1(t)| > k)$.

Положим для краткости $y^\lambda(t) = u_z^\lambda(t) - u_v^\lambda(t)$. Тогда

$$V(t \wedge \tau_k) = 1 + \int_0^{t \wedge \tau_k} G^{-1}(s)\Phi_1(s)\rho_s(u_v^\lambda)(y^\lambda(s), dP_{\bar{m}}w(s)) + \\ + \frac{1}{2} \int_0^{t \wedge \tau_k} [G^{-1}(s) - \Phi_1(s)G^{-3}(s)]\rho_s(u_v^\lambda)P_{\bar{m}}QP_{\bar{m}}y^\lambda(s), y^\lambda(s) ds.$$

Применим оператор математического ожидания к обеим частям равенства, а затем воспользуемся неравенством (14) и теоремой 2:

$$MV(t \wedge \tau_k) \leq 1 + M \int_0^{t \wedge \tau_k} (P_{\bar{m}}QP_{\bar{m}}y^\lambda(s), y^\lambda(s))\rho_s(u_v^\lambda) ds \leq \\ \leq 1 + c_Q|z - v|_H^2 \int_0^t e^{-2\gamma s} M\rho_s(u_v^\lambda) ds \leq \frac{c_Q}{\gamma} N^2, \quad |z|_H, |v|_H \leq N.$$

Отсюда, устремляя $k \rightarrow \infty$, по теореме Лебега получаем $MV(t) \leq cN^2$. Из этого неравенства, а также из (29) следует утверждение леммы 5.

Применим неравенство (29) к (27). Тогда согласно (25)

$$v_{z,v}^t(S^+) \leq b \left(1 - \exp\left(-\frac{cN^2}{b}\right) \right) \leq 1 - \exp(-cN^2), \quad (31)$$

где $b = M\chi_{H \setminus S^+}(u_v^\lambda(t))\rho_t(u_v^\lambda)$.

Таким образом, из (16), (18)—(21), (24), (31) следует лемма 3.

В заключение отметим, что теорема 1 справедлива и для статистических решений, отвечающих решениям уравнения (1) и со случайным начальным условием с конечным вторым моментом.

1. Marcus R. Parabolic Ito equations // Trans. Amer. Math. Soc.— 1974.— 198.
2. Viot M. Solution faibles déquations aux dérivées partielles stochastiques non linéaires: Thèse.— Paris, 1976.
3. Marcus R. Stochastic diffusion on an unbounded domain // Pacif. J. Math.— 1979.— 84, N 1.— P. 43—153.
4. Гиря Т. В. Стабилизация статистических решений нелинейных параболических уравнений с белым шумом // Успехи мат. наук.— 1982.— 36, № 2.— С. 177—178.
5. Бабин А. В., Бишик М. И. Существование и оценка размерности аттракторов квазилинейных параболических систем уравнений и системы Навье—Стокса // Там же.— 37, № 3.— С. 173—174.
6. Гиря Т. В. Статистические решения нелинейных стохастических параболических уравнений.— Харьков, 1981.— 44 с.— Деп. в ВИНТИ, № 46-81.
7. Крылов Н. В., Розовский Б. Л. Об эволюционных стохастических уравнениях // Итоги науки и техники. Сер. Совр. пробл. математики / ВИНТИ.— 1979.— С. 71—146.
8. Гихман И. И., Скороход А. В. Теория случайных процессов.— М.: Наука, 1975.— Т. 3.— 496 с.

Харьк. ун-т

Получено 15.12.87