

УДК 621.396

**ЭКСПОНЕНЦИАЛЬНОЕ РАЗЛОЖЕНИЕ РАСПРЕДЕЛЕНИЯ
ВЕРОЯТНОСТЕЙ ЗНАЧЕНИЙ КВАДРАТИЧНОГО ФУНКЦИОНАЛА
ОТ ТРАЕКТОРИЙ ПРОЦЕССА ОРНШТЕЙНА-УЛЕНБЕКА**

Ю.П. Вирченко,¹⁾ А.С. Мазманишвили²⁾

¹⁾ Белгородский государственный университет,
ул. Победы 85, г. Белгород, 308015, Россия, e-mail: virch@bsu.edu.ru

²⁾ Сумской государственный университет,
ул. Римского-Корсакова, 2, г. Сумы, 40007, Украина, e-mail: mazmanishvili@gmail.com

Изучается задача вычисления плотности $p(\varepsilon)$ распределения вероятностей случайных значений квадратичного функционала от траекторий многомерного случайного процесса Орнштейна-Уленбека в \mathbb{C}^d . Получено представление этой плотности распределения в виде разложения по экспоненциальным функциям $\exp(-\lambda_n \varepsilon)$, $n \in \mathbb{N}$, где $\{\lambda_n; n \in \mathbb{N}\}$ – спектр собственных значений корреляционного оператора этого процесса. Оно генерируется представлением плотности $p(\varepsilon)$ в виде бесконечной последовательности свёрток экспоненциальных распределений.

Ключевые слова: процесс Орнштейна-Уленбека, корреляционный оператор, квадратичный функционал, разложение Адамара, экспоненциальное разложение.

1. Введение

Рассмотрим следующую задачу. Пусть векторный процесс Орнштейна-Уленбека определяется стохастическим дифференциальным уравнением

$$dz(t) = Az(t)dt + dw(t), \tag{1}$$

где процесс $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ принимает значения в \mathbb{C}^d ; A – диссипативная $d \times d$ матрица; $w(t)$ – d -мерный комплекснозначный винеровский процесс с вещественной и симметричной ковариационной $d \times d$ -матрицей D , т.е.

$$\langle w(t) \otimes w(t') \rangle = D \min(t, t'). \tag{2}$$

Пусть, кроме того, задан положительно определенный квадратичный функционал

$$J_T[z] = \int_0^T (z(t), Vz(t))dt, \tag{3}$$

где V – заданная самосопряженная, неотрицательная $d \times d$ -матрица; $V^+ = V$ (здесь и ниже знак $+$ означает эрмитовское сопряжение); T – действительный положительный параметр, (\cdot, \cdot) – скалярное произведение в \mathbb{C}^d .

Введём в рассмотрение распределение вероятностей случайных значений функционала $J_T[z]$

$$P(\varepsilon) = \Pr\{z(t) : J_T[z] \leq \varepsilon\} \tag{4}$$



от траекторий $z(t)$, которое зависит от T и матриц A, D, V . Это распределение, очевидным образом, обладает плотностью $p(\varepsilon)$. Настоящая работа посвящена изучению плотности $p(\varepsilon)$, а именно, получению представления этой плотности в виде следующего разложения

$$p(\varepsilon) = \sum_{m=1}^{\infty} a_m \exp(-\lambda_m),$$

$\langle \lambda_m > 0; m \in \mathbb{N} \rangle$ – неограниченно возрастающая, неубывающая последовательность, $\langle a_m \in \mathbb{R}; m \in \mathbb{N} \rangle$ с $a_1 > 0$. Это разложение сходится при любом положительном ε , причём оно сходится равномерно на полуоси $[\delta, \infty)$ при $\delta > 0$.

Уточним смысл математических объектов, определяющих постановку задачи. Символом $\langle \cdot \rangle$ ниже мы обозначаем математическое ожидание по вероятностной мере случайного процесса $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$.

Комплекснозначный гауссовский процесс $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ как функционал вида $z(t) = x(t) + iy(t)$ от траекторий пары гауссовских процессов $\langle x(t); t \in \mathbb{R} \rangle, \langle y(t); t \in \mathbb{R} \rangle$, если для любой непрерывной, финитной комплекснозначной вектор-функции $v(s), s \in \mathbb{R}$ выполняется соотношение (все интегрирования, в которых не указаны пределы, выполняются по \mathbb{R})

$$\begin{aligned} & \left\langle \exp \left\{ i \operatorname{Re} \int (v(s), z(s)) ds \right\} \right\rangle = \\ & = \exp \left\{ i \operatorname{Re} \int (v(s), \langle z(s) \rangle) ds \right\} \exp \left\{ -\frac{1}{4} \int ds \int (v(s), G(s, s') v(s')) ds' \right\}, \end{aligned}$$

где комплекснозначная матриц-функция

$$G(t, t') = \frac{1}{2} \left\langle (z(t) - \langle z(t) \rangle) \otimes (z^*(t') - \langle z^*(t') \rangle) \right\rangle, \quad t, t' \in \mathbb{R}$$

значениями которой являются комплексные $d \times d$ -матрицы.

Отметим, что $G^+(t, t') = G(t', t)$ при $t, t' \in \mathbb{R}$ и, следовательно, интеграл

$$\int ds \int (v(s), G(s, s') v(s')) ds'$$

веществен и неотрицателен.

Для комплекснозначных гауссовских процессов математические ожидания

$$\begin{aligned} & A(t_1, \dots, t_n; t'_1, \dots, t'_{n'}) \equiv \\ & \equiv \langle (z(t_1) - \langle z(t_1) \rangle) \otimes \dots \otimes (z(t_n) - \langle z(t_n) \rangle) \otimes \\ & \otimes (z^*(t'_1) - \langle z^*(t'_1) \rangle) \otimes \dots \otimes (z^*(t'_{n'}) - \langle z^*(t'_{n'}) \rangle) \rangle. \end{aligned}$$

отличны от нуля, только если $n = n'$, и при этом справедливо правило Вика [2]

$$A(t_1, \dots, t_n; t'_1, \dots, t'_{n'}) = \sum_{P \in \mathbb{P}_n} \prod_{j=1}^n 2G(t_j, t'_{P_j}),$$

где суммирование выполняется по всем элементам P группы перестановок \mathbb{P}_n набора $\{1, \dots, n\}$.

Комплекснозначным винеровским процессом $\langle w(t); t \in [t_0, \infty) \rangle$ будем называть комплекснозначный гауссовский процесс, для траекторий $w(t)$ которого случайные процессы $\langle x(t) = \operatorname{Re} w(t); t \in [t_0, \infty) \rangle$ и $\langle y(t) = \operatorname{Im} w(t); t \in [t_0, \infty) \rangle$ – стохастически эквивалентные и независимые d -мерные винеровские процессы, начинающиеся в $x(0) = y(0) = 0$ и обладающие общей для них ковариационной $d \times d$ -матрицей $D = D^+$, $\langle x(t) \otimes x(t') \rangle = \langle y(t) \otimes y(t') \rangle = \frac{1}{2} D \min(t, t')$. Эти свойства процессов $\langle x(t); t \in [t_0, \infty) \rangle$ и $\langle y(t); t \in [t_0, \infty) \rangle$ являются необходимыми для гауссовости процесса $\langle w(t); t \in [t_0, \infty) \rangle$.

Мера стационарного процесса $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ получается из меры случайного процесса $\langle z(t); t \in [t_0, \infty) \rangle$ – решения стохастического уравнения (1) с начальным условием $z(t_0) = z_0 \in \mathbb{C}$ предельным переходом $t_0 \rightarrow -\infty$. Эта мера не зависит от выбора начального значения z' .

Замечание 1 Распределение вероятностей для вещественного случайного процесса $\langle x(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ Орнштейна–Уленбека в пространстве \mathbb{R}^d , определяемого уравнением

$$dx(t) = Ax(t) dt + dw(t)$$

и вещественными матрицами A, D, V (A – гурвицева, а D, V – симметричны), нельзя получить из распределения вероятностей комплекснозначного процесса посредством стремления к нулю статистических характеристик процесса $\langle \operatorname{Im} z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$, что, заведомо, бессмысленно, так как процессы $\langle x(t); t \in \mathbb{R} \rangle$, $\langle y(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ связаны условием совпадения их статистических характеристик.

Однако, вещественный процесс $\langle x(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ можно комплексифицировать, вводя комплекснозначный функционал $z(t) = x(t) + iy(t)$, где процесс $\langle y(t); t \in \mathbb{R} \rangle$, стохастически эквивалентный процессу $\langle x(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ и стохастически независимый от него. Тогда имеется очевидная связь между характеристической функцией $Q(i\lambda; z)$ случайной величины (4) и характеристической функцией $Q(i\lambda; x)$ соответствующей вещественной случайной величины (точное определение см.(15)), а именно,

$$Q(i\lambda, z) = Q^2(i\lambda, x), \quad \lambda \in \mathbb{R}. \quad (5)$$

Замечание 2 Стохастический дифференциал в (1) мы понимаем по Стратоновичу [3], поскольку, в отличие от дифференциала Ито, он более отвечает физической ситуации [4,5], описываемой конструкцией (1-4).

Замечание 3 Ниже, при вычислении характеристической функции

$$Q(i\lambda, z) = \langle \exp(-i\lambda J_T[z]) \rangle, \quad \lambda \in \mathbb{R},$$

неотрицательность матрицы V не используется. Требование неотрицательности этой матрицы продиктовано соображениями значимости этого случая для приложений.

Замечание 4 Так как траектории винеровского процесса непрерывны с вероятностью единица [6], то траектории процесса $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ также непрерывны с той же вероятностью, поэтому интеграл в определении (3) можно понимать как обычный интеграл Римана. Действительно, уравнение (1) эквивалентно интегральному уравнению

$$z(t) = z_0 + \int_{t_0}^t Az(s) ds + w(t), \quad (6)$$



которое имеет единственное решение в $[C(0, T)]^{2d}$, в чем можно убедиться последовательными итерациями.

2. Предельная плотность стационарного процесса Орнштейна–Уленбека

Рассмотрим условную плотность $p(z, z_0; t)$ распределения вероятностей перехода из точки $z(t_0) = z_0$ в точку $z(t) = z$:

$$p(z, z_0; t) = [(2\pi)^d \det D(t)]^{-1} \exp\left\{-\frac{1}{2}\left((z - e^{At} z_0), D^{-1}(t)(z - e^{At} z_0)\right)\right\}, \quad (7)$$

$$D(t) = \int_0^t \exp(As) D \exp(A^+ s) ds. \quad (8)$$

Такое представление для плотности $p(z, z_0; t)$ предполагает, что $\det D(t) \neq 0$.

Лемма Если для некоторого $t > 0$ имеет место $\det D(t) \neq 0$, то существует нетривиальное подпространство $H \subset \ker D$, инвариантное относительно A^+ , и обратно, если такое подпространство существует, то для всех $t > 0$ выполняется $\det D(t) = 0$.

□ Если $\det D(t) = 0$, то существует вектор z такой, что

$$(z, D(t)z) = \int_0^t (\exp(A^+ s)z, D \exp(A^+ s)z) ds = 0.$$

Поскольку $D \geq 0$ и, следовательно, $\exp(As) D \exp(A^+ s) \geq 0$, $(\exp(A^+ s)z, D \exp(A^+ s)z) = 0$. Это означает, что $\exp(A^+ s)z = 0$ при почти всех $s \in [0, t]$, а так как эта вектор-функция непрерывна по s , то равенство нулю имеет место при всех $s \in [0, t]$. В частности, при $s = 0$, $Dz = 0$, $z \in \ker D$, а также для любого натурального n , $D(A^+)^n z = 0$, $(A^+)^n z \in \ker D$. Тогда минимальное подпространство $H \subset \ker D$, натянутое на $(A^+)^n z$, $n \in \mathbb{N}$, инвариантно относительно A^+ . Доказательство второй части леммы очевидно. ■

Наличие подпространства $H \in \ker D$, инвариантного относительно A^+ , означает, что существует неособенная матрица W , действием которой в \mathbb{C}^d можно представить уравнение (1) в виде двух несвязанных уравнений такого же типа во взаимно ортогональных пространствах H и \bar{H} . При этом уравнение в H уже не будет стохастическим. Таким образом, наличие подпространства H не изменяет наших дальнейших построений, так как его с помощью матрицы W можно исключить из рассмотрения. Однако такая процедура приводит к излишнему усложнению всех последующих построений. Конечный результат, как это будет видно ниже, не зависит от W . В связи с этим, далее будем пользоваться следующей регуляризацией задачи. Она состоит в таком изменении матриц A и D , которая обеспечивает отличие от нуля $\det D(t)$. В конце же вычислений, необходимо вернуться к первоначальным значениям этих матриц.

Утверждение 1 Плотность распределения вероятностей (ПРВ)

$$(2\pi)^{-d} (\det M)^{-d} \exp\left\{-\frac{1}{2}((z - Lz'), M^{-1}(z - Lz'))\right\} \quad (9)$$

непрерывно зависит от матриц L и M и имеет слабый предел при $\det M \rightarrow 0$.

□ Доказательству подлежит только вторая часть утверждения. Если $M \rightarrow M_0$, $\det M_0 = 0$ и $H = \ker M_0$, то, в смысле вычисления математического ожидания любой непрерывной функции $f(z)$ случайной величины z , плотность (9) стремится к

$$(2\pi)^{-d+\dim H} (\det \bar{M}_0)^{-1} \delta(P_H(z - Lz')) \times \exp\left\{-\frac{1}{2} (P_{\bar{H}}(z - Lz'), \bar{M}_0^{-1} P_{\bar{H}}(z - Lz'))\right\}, \quad (10)$$

где P_H – проектор на H и \bar{M}_0 – сужение оператора M_0 на \bar{H} , $\delta(\cdot)$ – обобщённая функция Дирака. ■

Дадим теперь ответ на вопрос, поставленный в начале раздела. Для этого рассмотрим ПРВ (7) в регуляризованном случае, когда $\det D(t) \neq 0$.

Утверждение 2 Для существования предела $p(z, z'; t)$ при $t \rightarrow \infty$ необходимо и достаточно, чтобы матрица A^+ была диссипативной. Это означает, что в жордановом каноническом представлении оператора A диагональные элементы имеют отрицательную реальную часть.

□ Необходимо, чтобы существовал $\lim \exp(A^+t)z$, $t \rightarrow \infty$, для всех векторов z . Из представления Данфорда [7] $A^+ = B + N$, $[B, N] = 0$, где B – оператор скалярного типа, N – нильпотентный оператор, немедленно следует, что

$$\exp(A^+t) = \exp(Bt) \cdot \mathcal{P}(t),$$

где $\mathcal{P}(t)$ – полином от t . В связи с этим, собственные числа μ_i , $i = 1 \div d$ матрицы B должны иметь отрицательную реальную часть. Кроме того, из $\operatorname{Re} \mu_i < 0$, $i = 1 \div d$ следует существование предела $\lim_{t \rightarrow \infty} D(t)$.

3. Корреляционная функция процесса $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$

Заметим, что построенный в предыдущем разделе стационарный процесс – гауссовский, так как он является пределом при $t \rightarrow -\infty$ последовательности гауссовских процессов $\langle z(t, t_0); t \in [t_0, \infty] \rangle$, определенных уравнением (1) и фиксированным начальным условием $z(t_0) = z_0$, которое статистически не зависит от $w(t)$. Гауссовость процессов из этой последовательности устанавливается вычислением характеристического функционала

$$G[v(t)] = \left\langle \left\{ i \operatorname{Re} \int_{t_0}^t (v(s), z(s)) ds \right\} \right\rangle, \quad (11)$$

где $v(s)$ – произвольная финитная непрерывная функция на $s \in [t_0, t]$ со значениями в \mathbb{C}^d . Подстановка в (11) решения уравнения (1) даёт

$$G[v(t)] = \exp\left\{ i \int_{t_0}^t (\exp[(s - t_0)A]v(s), z(t_0)) ds \right\} G',$$



а математическое ожидание G' имеет вид

$$\begin{aligned} G' &= \exp \left\{ -\frac{1}{2} \int_{t_0}^t \sum_{\alpha} \left| \int_{s'}^t (v(s) e^{A(s-s')})_{\alpha} ds \right|^2 ds' \right\} = \\ &= \exp \left\{ -\frac{1}{2} \int_{t_0}^t ds_1 \int_{t_0}^t (v(s_1), g(s_1, s_2) v(s_2)) ds_2 \right\}, \end{aligned} \quad (12)$$

при этом матричное ядро $g(s_1, s_2)$ определяется формулой

$$g(s_1, s_2) = \int_{\min(s_1, s_2)}^t \exp[A(s_1 - s')] \exp[A^+(s_2 - s')] ds'.$$

Гауссовость $\langle z(t, t_0); t \in [t_0, \infty) \rangle$ непосредственно видна из (12).

Найдем теперь корреляционную функцию $K_{\alpha\beta}(t, t') = \langle z_{\alpha}(t) z_{\beta}^*(t') \rangle$, которая, вследствие гауссовости процесса $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$, полностью его определяет.

Утверждение 3 Корреляционная функция $K_{\alpha\beta}(t, t')$ определяется формулой

$$K_{\alpha\beta}(t, t') = \theta(t - t') \left(e^{A(t-t')} K \right)_{\alpha\beta} + \theta(t' - t) \left(K e^{A^+(t'-t)} \right)_{\alpha\beta}, \quad (13)$$

где $\alpha, \beta = 1 \div d$; $\theta(t)$ – функция Хевисайда; матрица K удовлетворяет матричному уравнению Ляпунова

$$AK + KA^+ = -D. \quad (14)$$

□ Согласно определению, дифференциал Стратоновича

$$\langle z_{\alpha}(t) dw_{\beta}^*(t) \rangle = \frac{1}{2} D_{\alpha\beta} dt.$$

Поэтому независящая от t (в силу стационарности процесса $\langle z_{\alpha}(s); s \in \mathbb{R} \rangle$) матрица $K_{\alpha\beta}(t, t) \equiv K_{\alpha\beta}$ может быть вычислена на основе уравнения (1)

$$\begin{aligned} &\langle z_{\alpha}(t) (Az(t))_{\beta}^* dt \rangle + \langle (Az(t))_{\alpha} z_{\beta}^*(t) dt \rangle + \\ &= \langle z_{\alpha}(t) dw_{\beta}^*(t) \rangle + \langle dw_{\alpha}(t) z_{\beta}^*(t) \rangle = \\ &= \langle z_{\alpha}(t) dz_{\beta}^*(t) \rangle + \langle dz_{\alpha}(t) z_{\beta}^*(t) \rangle = 0, \end{aligned}$$

что эквивалентно уравнению (14). Наконец, усредняя уравнение (1), умноженное на $z^*(t')$, получаем (при $t > t'$)

$$\frac{d}{dt} K_{\alpha\beta}(t, t') = A_{\alpha\gamma} K_{\gamma\beta}(t, t'),$$

так как при $t > t'$ благодаря статистической независимости $\langle dw_{\alpha}(t) z_{\beta}^*(t') \rangle = 0$. Отсюда следует часть утверждения (3) при $t > t'$. Случай $t < t'$ рассматривается аналогично. ■

Замечание 5 Ввиду диссипативности матрицы A , уравнение (14) имеет единственное решение, так как в этом случае из него вытекает следующее интегральное представление для матрицы K

$$K = \int_0^{\infty} \exp(At) D \exp(A^+t) dt,$$

которое показывает, что $K^+ = K$, и поскольку K является пределом при $t \rightarrow \infty$ монотонно возрастающей матричной функции $D(t)$ (см. (8)), то $\det K \neq 0$.

4. Производящая функция $Q(\lambda, z)$ функционала $J_T[z]$

Целью настоящего раздела будет вычисление следующего математического ожидания

$$Q(\lambda, z) = \langle \exp(-\lambda J_T[z]) \rangle. \quad (15)$$

Вычисление производящей функции $Q(\lambda, z)$ осуществим, методом Карунена-Лозва [6,8], который основан на следующем утверждении.

Теорема (Карунен–Лозв)

Пусть $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ — стационарный гауссовский процесс со значениями в \mathbb{C}^d и $K_{\alpha\beta}(t, t')$, $\alpha, \beta = 1 \div d$, $t, t' \in \mathbb{R}$ суть его корреляционная функция; $e_n(t)$ — неслучайные собственные вектор-функции интегрального оператора с матриц-ядром $K_{\alpha\beta}(t, t')$ и λ_n — соответствующие им собственные числа;

$$e_n(t) = \lambda_n \int_0^T K(t, t') e_n(t') dt', \quad n \in \mathbb{N}. \quad (16)$$

Тогда для случайных траекторий $z(t)$ процесса $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ справедливо сходящееся с вероятностью единица разложение Фурье

$$z(t) = \sum_{n=1}^{\infty} z_n e_n(t), \quad t \in \mathbb{R}, \quad (17)$$

где случайные коэффициенты z_n — комплексные статистически независимые величины такие, что каждая из них имеет плотность распределения вероятностей

$$\rho_n(z_n) = \left(\frac{\lambda_n}{2\pi} \right) \exp(-\lambda_n |z_n|^2 / 2), \quad n \in \mathbb{N}. \quad (18)$$

Сформулированное утверждение справедливо тогда, когда отсутствуют нулевые собственные функции $e_m(t)$, для которых

$$\int_0^T K(t, t') e_m(t') dt' = 0,$$

так как в противном случае необходимо положить $\lambda_m = \infty$ и $\rho_m(z_m) = \delta(z_m)$. Можно показать, что для ядра (13) указанное условие сводится к требованию отсутствия нетривиального подпространства $H \subset \ker D$, $H = \text{inv} A^+$, либо, что эквивалентно, $\ker K = 0$.



Последнее условие в дальнейшем будем предполагать выполненным. В противном случае, всегда можно добиться его выполнимости посредством регуляризации распределения вероятностей случайного процесса $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$.

Доказательство теоремы приведено в [6].

Воспользовавшись функциями

$$p_n(t) = \int_0^t e^{A(t-s)} K e_n(s) ds, \quad q_n(t) = \int_t^T e^{A^+(s-t)} e_n(s) ds, \quad (19)$$

уравнение (16) с ядром (13) запишем в виде

$$e_n(t) = \lambda_n (p_n(t) + K q_n(t)).$$

С помощью этого соотношения и определения (19) найдем дифференциальное уравнение для вектора $(p_n(t), q_n(t))$ в пространстве \mathbb{C}^{2d} :

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} p_n(t) \\ q_n(t) \end{pmatrix} = H \begin{pmatrix} p_n(t) \\ q_n(t) \end{pmatrix}, \quad (20)$$

при этом оператор H в \mathbb{C}^{2d} имеет следующую матричную структуру:

$$H = \begin{pmatrix} A + \lambda_n K & \lambda_n K^2 \\ -\lambda_n & -A^+ - \lambda_n K \end{pmatrix}. \quad (21)$$

Здесь в блоках матрицы H указаны операторы, действующие в \mathbb{C}^d . Кроме того, функции $p_n(t)$ и $q_n(t)$ удовлетворяют, вследствие определения (19), граничным условиям

$$p_n(0) = 0, \quad q_n(T) = 0. \quad (22)$$

Легко видеть, что задача об определении собственных чисел и собственных функций, отвечающих ядру (13), при связи (19), эквивалентна решению краевой задачи (20)–(22). Решение этой краевой задачи выражается в терминах матрицы $\exp(Ht)$ и поэтому, ввиду (22),

$$\begin{pmatrix} p_n(t) \\ 0 \end{pmatrix} = \exp(Ht) \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ q_n(0) \end{pmatrix}. \quad (23)$$

Представим теперь $\exp(Ht)$ в виде

$$\exp(Ht) = \begin{pmatrix} E_1(\lambda_n, t) & E_2(\lambda_n, t) \\ E_3(\lambda_n, t) & E_4(\lambda_n, t) \end{pmatrix}, \quad (24)$$

где $E_k(\lambda, t)$, $k = 1, 2, 3, 4$ – операторы, действующие в \mathbb{C}^d и функционально зависимые от параметров λ и t . Тогда для существования нетривиального решения краевой задачи при фиксированном λ , необходимо и достаточно существование нетривиального решения однородного уравнения

$$E_4(\lambda, t) q_n(0) = 0, \quad (25)$$

что непосредственно следует из (23). Отсюда вытекает, что уравнение

$$\Phi_d(\lambda, T) \equiv \det E_4(\lambda, T) = 0 \quad (26)$$

определяет спектр собственных значений $\{\lambda_n; n \in \mathbb{N}\}$ интегрального уравнения (16) с ядром (13).

Отметим, что в отличие от случая $d = 1$ [9] нельзя гарантировать простоту спектра $\{\lambda_n; n \in \mathbb{N}\}$. Число собственных функций, отвечающих данному λ_n , равно $(d - \text{rank} E_4(\lambda_n, T))$. То, что это число может принимать произвольное значение, не превышающее d , вытекает из следующего примера. В качестве исходной системы стохастических дифференциальных уравнений возьмем d статистически независимых экземпляров одного и того же процесса Орнштейна–Уленбека. Тогда $A = -\nu I$, $D = \sigma I$, где I – единичная матрица, и $\nu, \sigma > 0$. В этом случае [10]

$$\begin{aligned} \Phi_1(\lambda, T) &= r^{-1} [(r + \nu)^2 \exp(rT) - (r - \nu)^2 \exp(-rT)] , \\ r &= (\nu^2 - \lambda\sigma)^{1/2} , \end{aligned} \tag{27}$$

откуда следует, что

$$\Phi_d(\lambda, T) = [\Phi_1(\lambda, T)]^d .$$

Таким образом, уравнение для собственных значений может иметь кратные корни. В связи с этим, вопрос о связи кратности каждого собственного значения λ_n , $n \in \mathbb{N}$ с кратностью каждого из нулей уравнения $\Phi_d(\lambda, T) = 0$ должен быть исследован дополнительно (см. Приложение 3). Ввиду того, что каждый нуль уравнения $\Phi_d(\lambda, T) = 0$ является собственным значением ядра (13) и, наоборот, равенство кратностей этих величин означает, что функция $\Phi_d(\lambda, T)$ пропорциональна детерминанту Фредгольма ядра $K(t, t')$. С целью получения аналитического выражения для $Q_T(\lambda, z)$ (15) будем считать, что равенство кратностей имеет место. Учтем прежде всего, что $\Phi_d(\xi, T)$ – целая функция ξ с нулями λ_n с учетом их кратности и не имеет никаких других нулей. Кроме того, эта функция имеет порядок роста меньше единицы (доказательство этого утверждения приведено в Приложении 2). Поэтому для неё справедливо сходящееся разложение Адамара

$$\Phi_d(\xi, T) = \text{const} \prod_{n=1}^{\infty} \left(1 - \frac{\xi}{\lambda_n} \right) . \tag{28}$$

Возвратимся теперь к определению (15) и учтем, что $z(t)$ – стационарный гауссовский процесс. Пусть сначала $V = I$. Используя теорему Карунена–Лоэва, получаем сходящееся с вероятностью единица разложение

$$\int_0^T (z(t), z(t)) dt = \sum_{n=1}^{\infty} |z_n|^2 .$$

Тогда вычисление математического ожидания $\exp\left(-\lambda \sum_{n=1}^{\infty} |z_n|^2\right)$ на основе плотностей (18) приводит к выражению

$$Q(\lambda, z) = \prod_{n=1}^{\infty} (1 + 2\lambda/\lambda_n)^{-1} , \tag{29}$$

т.е. существование производящей функции при $\text{Re } \lambda \geq 0$ обусловлено сходимостью этого бесконечного произведения и тем, что $\lambda_n > 0$ (см. Приложение 1). Из сопоставления выражений (28) и (29) вытекает, что это произведение сходится и

$$Q(\lambda, z) = \text{const} [\Phi_d(-2\lambda, T)]^{-1} .$$



Поскольку $Q(0, z) = 1$, то получим окончательно

$$Q(\lambda, z) = \Phi_d(0, T) / \Phi_d(-2\lambda, T). \quad (30)$$

Рассмотрим теперь общий случай $V \neq I$. Будем считать $\det V \neq 0$, что не приводит к потере общности в силу непрерывной зависимости всех результирующих выражений от V . Пусть $V^{1/2}$ – некоторый фиксированный корень из матрицы V (конечный результат не будет зависеть от конкретного выбора вида $V^{1/2}$). Введем случайный процесс $\langle z_v(t); t \in \mathbb{R} \rangle$, который индуцируется процессом $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ посредством формулы для его траекторий $z_v(t) = V^{1/2}z(t)$ и многомерный винеровский процесс $\langle w_v(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ с траекториями $w_v(t) = V^{1/2}w(t)$, имеющий ковариационную матрицу $D_v = V^{1/2}DV^{1/2}$ и $D_v^+ = D_v$. Так как матрица $A_v = V^{1/2}AV^{-1/2}$ диссипативна и траектории $z_v(t)$ удовлетворяют стохастическому дифференциальному уравнению

$$\begin{aligned} dz_v(t) &= A_v z_v(t) dt + dw_v(t), \\ z_v(t) &= (z_v)_0, \quad t_0 \rightarrow -\infty, \end{aligned} \quad (31)$$

то процесс $\langle z_v(t); t \in \mathbb{R} \rangle$ так же, как и $\langle z(t); t \in \mathbb{R} \rangle$, является многомерным процессом Орнштейна–Уленбека. Из (15) вытекает

$$Q(\lambda, z_v) = \left\langle \exp \left\{ -\lambda \int_0^T (z_v(t), z_v(t)) dt \right\} \right\rangle_v,$$

где символ $\langle \cdot \rangle_v$ означает усреднение по мере процесса $\langle z_v(t); t \in \mathbb{R} \rangle$. Следовательно

$$Q(\lambda, z_v) = \Phi_{Vd}(0, T) / \Phi_{Vd}(-2\lambda, T). \quad (32)$$

Здесь $\Phi_{Vd}(\xi, T) = \det E_{V4}(\xi, T)$, $E_{V4}(\xi, T)$ – правый нижний блок матрицы $\exp(H_v T)$ и

$$H_v = \begin{pmatrix} A_v + \xi K_v & \xi K_v^2 \\ -\xi & -A_v^+ - \xi K_v \end{pmatrix}. \quad (33)$$

а K_v – решение уравнения Ляпунова $A_v K_v + K_v A_v^+ = -D_v$, которое в силу (14) имеет вид $K_v = V^{1/2} K V^{1/2}$. После простых преобразований находим $H_v = U H(V) U^{-1}$,

$$\begin{aligned} U &= \begin{pmatrix} V^{1/2} & 0 \\ 0 & V^{-1/2} \end{pmatrix}, \\ H(V) &= \begin{pmatrix} A_v + \xi K V & \xi K V K \\ -\xi V & -A^+ - \xi V K \end{pmatrix}. \end{aligned} \quad (34)$$

Тогда $\exp(H_v T) = U \exp(H(V) T) U^{-1}$ и

$$E_{V4}(\xi, T) = V^{-1/2} E_4(\xi, T; V) V^{1/2}, \quad (35)$$

где $E_{V4}(\xi, T; V)$ – правый нижний блок матрицы $\exp(H(V) T)$. Поэтому на основании (32) можно записать

$$\begin{aligned} Q(\lambda, z) &= \Phi_d(0, T; V) / \Phi_d(-2\lambda, T; V), \\ \Phi_d(\xi, T; V) &= \det E_4(\xi, T; V). \end{aligned} \quad (36)$$

Отметим, что в полученное выражение (36) матрица V везде входит в целых положительных степенях. Кроме того, в силу непрерывной зависимости от V выражения (36), оно также имеет место и при $\det V = 0$.

Замечание 6 Если W – неособенная матрица, $\det W \neq 0$, то, определив случайный процесс $(z'(t) = Wz(t); t \in \mathbb{R})$, перейдем к эквивалентной задаче о вычислении математического ожидания, в которой

$$\begin{aligned} A &\Rightarrow A' = WAW^{-1}, & D &\Rightarrow D' = WAW^+, \\ V &\Rightarrow V' = (W^+)^{-1}VW^{-1}, & K &\Rightarrow K' = WKW^+. \end{aligned}$$

Тогда матрица H_V преобразуется в

$$H'_V = \begin{pmatrix} W & 0 \\ 0 & (W^{-1})^+ \end{pmatrix} H_V \begin{pmatrix} W^{-1} & 0 \\ 0 & W^+ \end{pmatrix},$$

и поэтому $E'_4 = (W^+)^{-1}E_4W^+$. Следовательно, функция $\Phi_d(\lambda, T; V)$ при таком преобразовании не меняется. Выбирая подходящим образом W , например, такое, которое приводит A к жордановой форме, можно добиться, чтобы для всех z выполнялось $\operatorname{Re}(Az, z) < 0$.

5. Плотность распределения функционала $J_T[z]$

В этом разделе мы получим экспоненциальное разложение плотности $p(\varepsilon)$ распределения вероятностей (4). Исследуем прежде всего асимптотическое поведение собственных чисел $\{\lambda_m\}_1^\infty$ при $m \rightarrow \infty$.

Теорема Пусть $\det D \det V \neq 0$, спектр D_V – простой. Тогда при $m \rightarrow \infty$ множество собственных чисел $\{\lambda_m; m \in \mathbb{N}\}$ распадается на d серий $\{\lambda_{mk}\}$, $k = 1 \div d$ с учетом их кратности, где

$$\lambda_{mk} = \left(\frac{\pi m}{T} \delta_k^{-1/2} + O(1) \right)^2, \tag{37}$$

а $\{\delta_k; k = 1 \div d\}$ – собственные числа матрицы VD (либо, что то же самое, матрицы DV).

□ Заметим, что на основании уравнений (П12), (П13)

$$\begin{aligned} R_1(\lambda) &= i\sqrt{\lambda}D_V^{1/2} + O(1), \\ R_2(\lambda) &= i\sqrt{\lambda}D_V^{1/2} + O(1), \\ S(\lambda) &= -i(2\sqrt{\lambda})^{-1}D_V^{-1/2} + O(\lambda^{-1}), \quad \lambda \rightarrow \infty, \end{aligned} \tag{38}$$

При этом выбор корня $D_V^{1/2}$ обусловлен выбором решений в (П12). Конкретизация этого выбора не влияет на асимптотическое поведение $\langle \lambda_m; m \in \mathbb{N} \rangle$. Ввиду соотношений (38) матрица $\lambda^{-1/2}R_1(\lambda)$ при больших значениях λ является матрицей скалярного типа, так как спектр D_V – простой. Таким образом, матрица $R_1(\lambda)$ имеет спектральное разложение

$$R_1(\lambda) = \lambda^{1/2} \sum_{k=1}^d \theta_k^{(1)}(\lambda) I_k(\lambda), \tag{39}$$



где собственные числа $\theta_k^{(1)}(\lambda)$ и соответствующие проекционные операторы $I_k(\lambda)$, $k = 1 \div d$ имеют, в силу (38), асимптотическое представление

$$\begin{aligned}\theta_k^{(1)}(\lambda) &= i\delta_k^{1/2} + O(\lambda^{-1/2}), \\ I_k(\lambda) &= I_k + O(\lambda^{-1/2}),\end{aligned}\tag{40}$$

а I_k , $k = 1 \div d$ – проекторы на собственные векторы матрицы D_V . Аналогичное рассуждение справедливо для матрицы $R_2(\lambda)$. Из формулы (39) имеем

$$\exp(R_1(\lambda)T) = \sum_{k=1}^d \exp(\sqrt{\lambda}\theta_k^{(1)}(\lambda)T) \cdot I_k(\lambda)$$

и поэтому

$$\exp(R_1(\lambda)T) = \exp(\tilde{R}_1(\lambda)T) + o(1),\tag{41}$$

где

$$\tilde{R}_1(\lambda) = \lambda^{1/2} \sum_{k=1}^d \theta_k^{(1)}(\lambda)I_k, \quad [\tilde{R}_1(\lambda), D_V] = 0.$$

Для оператора $R_2(\lambda)$ справедлива формула, аналогичная (41),

$$\exp(-R_2(\lambda)T) = \exp(-\tilde{R}_2(\lambda)T) + o(1),\tag{42}$$

где

$$\tilde{R}_2(\lambda) = \lambda^{1/2} \sum_{k=1}^d \theta_k^{(2)}(\lambda)I_k, \quad [\tilde{R}_2(\lambda), D_V] = 0, \quad \theta_k^{(2)}(\lambda) = i\delta_k^{1/2} + O(\lambda^{-1/2}).\tag{43}$$

Найдем теперь асимптотику матричных элементов матрицы $E_4(\lambda, T; V)$. Из (П14) и формул (38)–(43) получаем

$$E_4(\lambda, T; V) = V^{1/2} \{ \exp(-\tilde{R}_2(\lambda)T) - \exp(\tilde{R}_1(\lambda)T) \} \cdot \frac{\sqrt{\lambda}}{2i} D_V^{-1/2} K_V V^{-1/2} + O(1).\tag{44}$$

Тогда, уравнение для собственных чисел $\{\lambda_m; m \in \mathbb{N}\}$, $\lambda^{-d/2} \Phi_d(\lambda, T; V) = 0$, согласно (44), представим в виде

$$\det [\exp(-\tilde{R}_2(\lambda)T) - \exp(\tilde{R}_1(\lambda)T)] + o(1) = 0,$$

так как произведение $\det D \cdot \det V$ отлично от нуля. Поскольку $\lambda_m \rightarrow \infty$ при $m \rightarrow \infty$, то из этого уравнения следует, что можно указать такие $\lambda_m^{(0)}$ такие, что при больших m имеет место асимптотическое соотношение $\lambda_m = \lambda_m^{(0)} + o(1)$. При этом числа $\lambda_m^{(0)}$, $m \in \mathbb{N}$ удовлетворяют уравнению

$$\prod_{k=1}^d [\exp(T\sqrt{\lambda}\theta_k^{(1)}(\lambda)) - \exp(-T\sqrt{\lambda}\theta_k^{(2)}(\lambda))] = 0.$$

Тогда, все $\lambda_m^{(0)}$, $m \in \mathbb{N}$ распадаются на d серий $\lambda_{mk}^{(0)}$, $k = 1 \div d$ с учетом их кратности, т.е.

$$\lambda_{mk}^{(0)} = \left(\frac{\pi m}{T} \delta_k^{-1/2} + O(1) \right)^2, \quad m \rightarrow \infty,$$

откуда и следует утверждение теоремы. ■

Следствие Интегральный оператор с ядром (13) является оператором Гильберта–Шмидта, так как

$$\sum_{m=1}^{\infty} \lambda_m^{-2} < \infty. \quad (45)$$

Согласно определению (15) плотность распределения вероятностей $p(\varepsilon)$ является обратным преобразованием Лапласа от функции $Q(\lambda)$

$$p(\varepsilon) = \frac{1}{2\pi i} \int_{-i\infty}^{i\infty} Q(\lambda) e^{\lambda\varepsilon} d\lambda. \quad (46)$$

Поскольку интеграл

$$\int_{-i\infty}^{i\infty} \prod_{m=1}^n \left(1 + \frac{2\lambda}{\lambda_m} \right)^{-1} e^{\lambda\varepsilon} d\lambda$$

сходится равномерно относительно n на обоих пределах интегрирования и на каждом компакте в $(-i\infty, i\infty)$ и сходимость бесконечного произведения в (29) в силу (45) равномерна по λ , то

$$p(\varepsilon) = \frac{1}{2\pi i} \lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-i\infty}^{i\infty} d\lambda \prod_{m=1}^n \left(1 + \frac{2\lambda}{\lambda_m} \right)^{-1} e^{\lambda\varepsilon} = \sum_{m=1}^{\infty} \text{Res} [Q(\lambda) e^{\lambda\varepsilon}] \Big|_{\lambda = -\lambda_m/2}.$$

Отсюда следует экспоненциальное разложение плотности $p(\varepsilon)$,

$$p(\varepsilon) = \sum_{m=1}^{\infty} a_m \exp \left(-\frac{1}{2} \varepsilon \lambda_m \right), \quad (47)$$

где

$$a_m = \left(\frac{\lambda_m}{2} \right)^{l_m} \sum_{k=0}^{l_m-1} \binom{l_m-1}{k} \varepsilon^{l_m-k-1} \left(\frac{d^k}{d\lambda^k} Q_m(\lambda) \right) \Big|_{\lambda = -\lambda_m/2}$$

и

$$Q_m(\lambda) = \prod_{n=1, n \neq m}^{\infty} \left(1 + \frac{2\lambda}{\lambda_n} \right)^{-1}, \quad m \in \mathbb{N}.$$

Здесь l_m — кратность точки спектра λ_m , $m \in \mathbb{N}$. Если спектр $\{\lambda_m; m \in \mathbb{N}\}$ — простой, то набор коэффициентов $\{a_m; m \in \mathbb{N}\}$ обладает свойством знакопеределности,

$$a_m = (-1)^{m-1} |\text{Res} Q_m(\lambda)|_{\lambda = -\lambda_m/2}, \quad m \in \mathbb{N}.$$



Полученное разложение для плотности $p(\varepsilon)$ определяет её асимптотику при $\varepsilon \rightarrow \infty$.

Теорема Если $\det D \cdot \det V \neq 0$, то при любом $\delta > 0$ для $\varepsilon \geq \delta$ ряд (47) сходится равномерно и абсолютно и, следовательно, при $\varepsilon \rightarrow \infty$ имеет место

$$p(\varepsilon) = a_1 \exp(-\lambda_1 \varepsilon / 2) + O(e^{-\lambda_2 \varepsilon / 2}). \quad (48)$$

□ Утверждение теоремы немедленно вытекает из (37) и следующей равномерной по $m \in \mathbb{N}$ оценки на коэффициенты $\{a_m; m \in \mathbb{N}\}$

$$|a_m| \leq \text{const } \varepsilon^{d-1}, \quad \varepsilon \rightarrow \infty, \quad (49)$$

Доказательство этой оценки состоит в следующем. Каждая k -ая серия $k = 1 \div d$ коэффициентов $\{a_{mk}; m \in \mathbb{N}\}$ соответствует k -ой серии собственных чисел $\{\lambda_{mk}; m \in \mathbb{N}\}$. Сначала допустим, что асимптотически все нули $\{\lambda_m; m \in \mathbb{N}\}$ – простые. Общий случай может быть получен с помощью предельного перехода, который может приводить к совпадению некоторых из чисел δ_k , $k = 1 \div d$. В случае простоты нулей, имеем

$$a_{mk} = \Phi_d(0, T; V) \left[\frac{\partial}{\partial \lambda} \Phi_d(-2\lambda, T; V) \right]^{-1} \Big|_{\lambda = -\lambda_{m,k}/2}, \quad m \in \mathbb{N}.$$

Согласно (44)

$$\begin{aligned} \Phi_d(\lambda, T; V) &= \left(\frac{\sqrt{\lambda}}{2i} \right)^d \det K \cdot \left(\frac{\det V}{\det D} \right)^{1/2} \times \\ &\times \prod_{k=1}^d \left[\exp(-\theta_k^{(2)}(\lambda)T) - \exp(\theta_k^{(1)}(\lambda)T) \right] + O(\lambda^{(d-1)/2}). \end{aligned}$$

Поскольку возможно дифференцирование этого асимптотического разложения, найдем производную $\partial \Phi_d(-2\lambda, T; V) / \partial \lambda$ в точке $\lambda = -\lambda_{mk}/2$. Тогда, при $m \rightarrow \infty$, для всех $k = 1 \div d$, имеет место

$$a_{mk} = \text{const } (-1)^m \left\{ \sqrt{\delta_k} \left(\frac{m}{\sqrt{\delta_k}} \right)^{d-1} \prod_{j=1, j \neq k}^d \sin \left(\frac{\pi m \sqrt{\delta_j}}{\sqrt{\delta_k}} + O(1) \right) + O(m^{d-2}) \right\}^{-1}.$$

Из этой формулы и (47) следует, что коэффициенты a_m , $m \in \mathbb{N}$ ведут себя при $m \rightarrow \infty$ наихудшим образом в том случае, когда все собственные числа δ_k , $k = 1 \div d$ совпадают. Полагая все δ_k , $k = 1 \div d$ равными друг к другу, при вычислении коэффициентов a_m приходится вычислять d -кратный вычет для каждого $m \in \mathbb{N}$. Величина этого вычета удовлетворяет оценке (49). ■



ПРИЛОЖЕНИЕ 1

Докажем положительность собственных чисел $\{\lambda_m; m \in \mathbb{N}\}$ ядра (13).

Теорема Пусть правая часть равенства (16) не равна тождественно нулю, т.е. $\ker K = 0$. Тогда собственные числа $\{\lambda_m; m \in \mathbb{N}\}$ положительны.

□ Введем вектор $f(t) = K^{1/2}e_n(t)$ и матрицу $\tilde{A} = K^{-1/2}AK^{1/2}$. Воспользуемся равенством

$$\theta(t) \exp(\tilde{A}t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega t} (i\omega - \tilde{A})^{-1} d\omega, \tag{1}$$

которое является следствием интегрального представления Данфорда-Рисса для матричных аналитических функций [7], и тем, что реальная часть собственных чисел матрицы \tilde{A} меньше нуля (так же, как и матрицы A в силу её диссипативности). Тогда на основе (16) получим неравенство

$$\begin{aligned} 0 < \int_0^T (\epsilon_n(t), \epsilon_n(t)) dt = \\ = \lambda_n \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\omega}{2\pi} \int_0^T dt \int_0^T (f_n(t), [e^{i\omega(t-t')} (i\omega - \tilde{A})^{-1} + e^{i\omega(t'-t)} (i\omega - \tilde{A}^+)^{-1}] f(t')) dt'. \end{aligned} \tag{2}$$

Введем теперь вектор

$$\tilde{f}(\omega) = \int_0^T e^{-i\omega t} f(t) dt.$$

Тогда из (П2) следует

$$\begin{aligned} 0 < \int_0^T (\epsilon_n(t), \epsilon_n(t)) dt = \\ = \frac{\lambda_n}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} (\tilde{f}_n(\omega), [(i\omega - \tilde{A})^{-1} - (i\omega - \tilde{A}^+)^{-1}] \tilde{f}(\omega)) d\omega = \\ = -\frac{\lambda_n}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} ((i\omega + \tilde{A}^+)^{-1} \tilde{f}(\omega), (\tilde{A} + \tilde{A}^+)(i\omega + \tilde{A}^+)^{-1} \tilde{f}(\omega)) d\omega. \end{aligned} \tag{3}$$

Так как $\tilde{A} + \tilde{A}^+ = K^{-1/2}(AK + KA^+)K^{-1/2} = -K^{-1/2}DK^{1/2} < 0$, то все числа λ_n положительны, кроме того возможного случая, когда интеграл в правой части (П3) строго равен нулю. Но в этом случае, для почти всех ω ,

$$(i\omega + \tilde{A}^+)^{-1} \tilde{f}(\omega) = 0,$$

и поэтому, для почти всех t ,

$$f(t) = K^{1/2}e_n(t) = 0,$$

т.е. $e_n(t) \in \ker K$, что не имеет места по условиям теоремы.



ПРИЛОЖЕНИЕ 2

Оценим порядок роста функции $\Phi_d(\lambda, T; V)$. Поскольку нам потребуется явное выражение для матрицы $E_4(\lambda, T; V)$, представим резольвенту оператора H_V (32) в виде

$$(\xi - H_V)^{-1} = \begin{pmatrix} G_1(\xi) & G_2(\xi) \\ G_3(\xi) & G_4(\xi) \end{pmatrix}. \quad (4)$$

Тогда на основании операторного исчисления Данфорда-Рисса и определения матрицы $E_4(\lambda, T; V)$ следует

$$E_4(\lambda, T; V) = \frac{1}{2\pi i} \oint G_4(\xi) e^{\xi T} d\xi. \quad (5)$$

При этом контур интегрирования должен охватывать все собственные числа матрицы H_V . Из (П4) вытекает, что

$$G_4(\xi) = [(\xi + A^+ + \lambda VK) + \lambda^2 V(\xi - A - \lambda KV)^{-1} KVK]^{-1}. \quad (6)$$

Как и ранее, будем предполагать, что $\det V \neq 0$. Поэтому рассмотрим оператор $G_{4V}(\xi) = V^{-1/2} G_4(\xi) V^{1/2}$, такое преобразование оставляет неизменной функцию $\Phi_d(\lambda, T; V)$. Из (П6) и уравнения Ляпунова для K_V следует

$$G_{4V} = [\xi^2 + \xi(A_V^+ - A_V) - A_V A_V^+ + \lambda D_V]^{-1} (\xi - A_V - \lambda K_V). \quad (7)$$

Интеграл (П5) определяется вкладом полюсов, являющихся нулями полинома

$$\mathcal{P}(\xi) = \det [\xi^2 + \xi(A_V^+ - A_V) - A_V A_V^+ + \lambda D_V]. \quad (8)$$

Нули этого полинома $\xi = \xi(\lambda)$ обладают следующим свойством инвариантности: $\xi \Rightarrow \xi^*(\lambda^*)$, что указывает на возможность считать их двумя наборами собственных чисел для двух матриц $R(\lambda)$ и $-R^*(\lambda^*)$. С целью нахождения этих матриц представим операторный полином

$$\hat{\mathcal{P}}(\xi) = \xi^2 + \xi(A_V^+ - A_V) - A_V A_V^+ + \lambda D_V \quad (9)$$

в виде

$$\hat{\mathcal{P}}(\xi) = (\xi - R_1)(\xi + R_2). \quad (10)$$

Для существования представления (П10) необходимо, чтобы матрицы R_1 и R_2 удовлетворяли уравнениям

$$R_2 - R_1 = A_V^+ - A_V; \quad R_1 R_2 = A_V^+ A_V - \lambda D_V, \quad (11)$$

из которых следует

$$\begin{aligned} R_1^2 + R_1(A_V^+ - A_V) - A_V A_V^+ + \lambda D_V &= 0, \\ R_2^2 - (A_V^+ - A_V)R_2 - A_V A_V^+ + \lambda D_V &= 0. \end{aligned} \quad (12)$$

Известно [11], что каждое из этих уравнений разрешимо и, кроме того, каждое из решений является аналитической функцией от λ , обладающей конечным множеством особенностей. Выберем определенную ветвь решений для, например, $R_2 = R_2(\lambda)$. На основании

обобщенной теоремы Безу [11] результат правого деления многочлена $\hat{P}(\xi)$ на $(\xi + R_2)$ должен давать $(\xi - R_1)$, при этом ветвь R_1 автоматически согласовывается с выбранной выше ветвью R_2 .

Выберем такие ветви матриц R_1 и R_2 , которые при $\lambda \rightarrow 0$ имеют вид:

$$R_1 = A + \lambda K + o(\lambda); \quad R_2 = A^+ + \lambda K + o(\lambda),$$

тогда для достаточно малых λ согласованные спектры матриц R_1 и $(-R_2)$ не пересекаются в силу диссипативности A . Поэтому при тех же λ однозначно разрешимо относительно оператора S следующее уравнение:

$$SR_1 + R_2S = I. \tag{13}$$

Для построения аналитического продолжения матрицы $S = S(\lambda)$ покажем конечность набора Λ тех точек $\lambda \in \mathbb{C}$, для которых происходит перекрытие спектров матриц R_1 и $(-R_2)$. Пусть λ_0 – граничная точка этого набора. Существует путь γ в плоскости комплексных значений λ , приводящий в точку λ_0 с обходом точек неаналитичности матриц $R_1(\lambda)$ и $R_2(\lambda)$. Из уравнений (П11), переходя вдоль пути γ к пределу $\lambda \rightarrow \lambda_0$, находим, что производная $dR_2/d\lambda$ в этой граничной точке не существует, поскольку уравнение для этой производной

$$R_1 \frac{dR_1}{d\lambda} + \frac{dR_2}{d\lambda} R_2 = -D_V$$

при $\det D_V \neq 0$ не разрешимо при $\lambda = \lambda_0$ из-за перекрытия спектров рассматриваемых матриц R_1 и $(-R_2)$. Поэтому $\lambda = \lambda_0$ – точка неаналитичности для матрицы $R_2(\lambda)$. Ввиду конечности набора точек неаналитичности этой матрицы, множество Λ совпадает с этим набором.

Найдем теперь искомое представление для матрицы $E_4(\lambda, T; V)$. Благодаря однозначности решения уравнения (П13) для оператора S из (П10) следует

$$\hat{P}^{-1}(\xi) = S(\xi - R_1)^{-1} - (\xi + R_2)^{-1}S.$$

Поэтому, в силу (П7) и (П9), получим после вычисления контурного интеграла в (П5)

$$E_{4V}(\lambda, T; V) = V^{1/2} \{ [S \cdot \exp(R_1 T) \cdot R_1 + R_2 \cdot \exp(-R_2 T) \cdot S] + [\exp(-R_2 T) \cdot S - S \cdot \exp(R_1 T)] (A_V + \lambda K_V) \} V^{-1/2}. \tag{14}$$

Оценка порядка роста α функции $\Phi_d(\lambda, T; V)$ находится на основе (П14),

$$\alpha = \lim_{R \rightarrow \infty} [\ln \ln \max_{|\lambda|=R} |\Phi_d(\lambda, T; V)| / \ln R].$$

Для этого достаточно получить асимптотику при больших значениях $|\lambda|$ матриц R_1 , R_2 и S . Из (П12) и (П13) вытекает, что при $\det V \neq 0$ имеет место

$$R_1(\lambda) \sim R_2(\lambda) \sim i(\lambda D_V)^{1/2}, \quad S(\lambda) \sim \frac{1}{2i}(\lambda D_V)^{-1/2}, \quad |\lambda| \rightarrow \infty. \tag{15}$$

Поскольку $\Phi_d(\lambda, T; V) \leq d! \| E_4(\lambda, T; V) \|^d$, где норма понимается в смысле максимума матричных элементов, и

$$\| \exp(R_1 t) \| \leq 1 + d^{-1} [\exp(Td \| R_1 \|) - 1],$$



то на основании (П15) можно заключить, что

$$\alpha \leq \frac{1}{2} \quad (16)$$

для искомого порядка роста.

ПРИЛОЖЕНИЕ 3

Докажем равенство кратностей κ'_n любого нуля λ_n функции $\Phi_d(\lambda, t; V)$ и

$$\kappa_n = \dim \ker E_4(\lambda_n, t; V), \quad n \in \mathbb{N}.$$

При $d = 1$ это равенство доказывается непосредственно на основе явного представления (27) для $\Phi_1(\lambda, t; V)$.

Докажем предварительно простое утверждение, имея в виду общий случай $d \geq 1$, что кратность нуля λ_n не меньше, чем κ_n , $n \in \mathbb{N}$. Отметим, что содержание этого утверждения не связано с конкретной структурой матрицы E_4 , а оно имеет место для произвольной матричной функции.

Приведем матрицу E_4 к жордановой матричной форме

$$E_4 = \begin{pmatrix} B_1 & & & & \\ & B_2 & & 0 & \\ & & B_3 & & \\ & & & \ddots & \\ 0 & & & & \ddots \end{pmatrix}, \quad B_i = \begin{pmatrix} \beta_i & 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \beta_i & 1 & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \beta_i & \dots & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & \dots & \dots & \beta_i \end{pmatrix}.$$

Здесь $\beta_i = \beta_i(\lambda, t)$ являются функциями λ и t . Число нулевых собственных векторов κ_n матрицы $E_4(\lambda_n, t; V)$ равно $\sum_m \dim B_{i_m}$, где суммирование осуществляется по тем i_m , для которых функция $\beta_{i_m}(\lambda, t)$ обращается в нуль при $\lambda = \lambda_n$. Если k_m – кратность нуля λ_n функции $\beta_{i_m}(\lambda, t)$, то кратность нуля λ_n функции $\Phi_d(\lambda, t; V)$ равна $\sum_m k_m \dim B_{i_m}$. Отсюда и вытекает указанное утверждение.

Теперь докажем обратное.

Утверждение Кратность нуля λ_n функции $\Phi_d(\lambda, t; V)$ не превышает κ_n .

□ Введем пространство упорядоченных пар матриц $\mathcal{M} = \{(D, A)\}$ таких, что $D^+ = D$, $D > 0$ и A – диссипативна. Для того, чтобы подчеркнуть зависимость функций $\Phi_d(\lambda, t; V)$, $Q(\lambda, z)$ и матрицы $E_4(\lambda, t; V)$ от элементов пространства \mathcal{M} , введем обозначения

$$\Phi(\lambda|y) \equiv \Phi_d(\lambda, t; V), \quad Q(\lambda|y) \equiv Q(\lambda, z), \quad E(\lambda|y) \equiv E_4(\lambda, t; V),$$

где $y \equiv (D, A)$.

Доказательство будем строить от противного. А именно, предположим, что не существует всюду плотного в \mathcal{M} подмножества X такого, что при $y \in X$, для всех нулей λ_n , имеет место совпадение κ_n и κ'_n , где κ'_n – кратность нуля λ_n функции $\Phi(\lambda|y)$, где $n \in \mathbb{N}$. Другими словами, при y , принадлежащих некоторому открытому подмножеству в \mathcal{M} , функция

$$\pi(\lambda|y) = \text{const} \Phi(\lambda|y) Q\left(-\frac{\lambda}{2}|y\right)$$

не равна тождественно 1, а является целой функцией λ , имеющей разложение Адамара. Если бы κ_n и κ'_n совпадали на всюду плотном в \mathcal{M} подмножестве, то на этом подмножестве $\pi(\lambda|y) = 1$ и, используя непрерывность функций $\Phi(\lambda|y)$ и $Q(\lambda|y)$ по y , мы бы имели $\pi(\lambda|y) \equiv 1$. Будем считать, что набор нулей $\{\lambda_n; n \in \mathbb{N}\}$ всегда упорядочен по величине. Сопоставим каждой точке $y \in \mathcal{M}$ соответствующий ей набор $\{\lambda_n; n \in \mathbb{N}\}$. Тем самым мы получим набор функций $\{\lambda_n(y); n \in \mathbb{N}\}$, причем $\lambda_n(y) \leq \lambda_{n+1}(y)$, $n \in \mathbb{N}$. В связи с тем, что кратность каждого нуля $\lambda_n(y)$, $n \in \mathbb{N}$ функции $\Phi(\lambda|y)$ может быть только конечной, назовем функцию $\lambda_n(y)$ l -кратно вырожденной в точке y , если существует ровно $l > 1$ номеров m таких, что $\lambda_m(y) = \lambda_n(y)$. Для l -кратно вырожденной в y функции $\lambda_n(y)$ имеем

$$\left(\frac{\partial^k}{\partial \lambda^k} \Phi(\lambda|y) \right)_{\lambda=\lambda_n(y)} = 0, \quad k = 0, 1, \dots, l-1;$$

$$\left(\frac{\partial^l}{\partial \lambda^l} \Phi(\lambda|y) \right)_{\lambda=\lambda_n(y)} \neq 0, \quad n \in \mathbb{N}.$$

Функция $\Phi(\lambda|y)$ согласно построению, данному в разделе 4, бесконечно дифференцируема по λ и y в $\mathcal{M} \otimes (0, \infty)$. Построим множества X_l в \mathcal{M}

$$X_l = \left\{ y : \text{существует } \lambda_n(y) \text{ такая, что} \right.$$

$$\left. \left(\frac{\partial^k}{\partial \lambda^k} \Phi(\lambda|y) \right)_{\lambda=\lambda_n(y)} = 0, \quad k = 0, 1, \dots, l-1; \right.$$

$$\left. \left(\frac{\partial^l}{\partial \lambda^l} \Phi(\lambda|y) \right)_{\lambda=\lambda_n(y)} \neq 0 \right\}; \quad l = 2, 3, \dots$$

т.е. при $y \in X_l$ существует по крайней мере одна l -кратно вырожденная функция $\lambda_n(y)$.

Из предположения, принятого нами выше, следует, что замыкание X_1 не исчерпывает \mathcal{M} . Тогда, ввиду конечной кратности вырождения каждой $\lambda_n(y)$, существует по крайней мере одно непустое X_l , содержащее открытое подмножество Z . В самом деле, если замыкание X_1 совпадает с \mathcal{M} , то при $y \in X_1$, ввиду бесконечной дифференцируемости $\Phi(\lambda|y)$, по теореме о неявной функции все $\lambda_n(y)$, невырождены, т.е. $\kappa'_n = 1$ при всех n . Это противоречит предположению.

Точно так же, применяя теорему о неявной функции $\partial^{l-1} \Phi(\lambda|y) / \partial \lambda^{l-1} = 0$ при $y \in Z$, существует однозначная дифференцируемая функция $\lambda(y)$, которая совпадает с какой-то l -кратно вырожденной при $y \in Z$ функцией $\lambda_n(y)$. Можно утверждать большее, так как $\Phi(\lambda|y)$ – бесконечно дифференцируемая функция, то таковой же является и $\lambda(y)$. Поэтому, представив $\Phi(\lambda|y) = (\lambda - \lambda(y))^l \Phi'(\lambda|y)$, где $\Phi'(\lambda(y)|y) \neq 0$, $y \in Z$, имеем

$$\partial_y^k \Phi(\lambda|y) \Big|_{\lambda=\lambda(y)} = 0, \quad k = 0, 1, \dots, l-1; \tag{17}$$

$$\partial_y^l \Phi(\lambda|y) \Big|_{\lambda=\lambda(y)} \neq 0, \quad l \geq 1. \tag{18}$$

Здесь ∂_y – дифференциал по y в \mathcal{M} .



Таким образом, в открытом подмножестве Z уравнения (П17) при условии (П18) должны иметь совместные решения. При $k = 0, 1$ (П17) представляет собой систему из $(3d^2 + 1)$ уравнений относительно $(3d^2 + 1)$ вещественных независимых параметров и поэтому, вообще говоря, они не могут иметь решений при y , принадлежащих множеству точек общего положения. Если это справедливо, то мы и придем к искомому противоречию, доказывающему сформулированное утверждение. Нам потребуется следующая

Лемма Если матрица M удовлетворяет уравнениям

$$ME(\lambda|y) = 0, \quad (19)$$

$$\text{Sp}(M\partial_y E(\lambda|y)) = 0, \quad (20)$$

то $M = 0$.

□ Из всех возможных вариаций в (П20) нам достаточно рассмотреть лишь такие, которые удовлетворяют условиям неизменяемости двух матриц: а) $A_V A_V^+ - \lambda D_V$; б) $A_V - A_V^+$. При выполнении этих условий справедливо $\partial_y R_1 = \partial_y R_2 = 0$ и, следовательно $\partial_y S = 0$. Поэтому из (П14) вытекает

$$\begin{aligned} \partial_y E_4 &= V^{1/2} \mathcal{E}(\partial_y A_V + \lambda \partial_y K_V) V^{-1/2}, \\ \mathcal{E} &= \exp(-R_2 \tau) \cdot S - S \cdot \exp(R_1 \tau). \end{aligned} \quad (21)$$

Из (П20) следует

$$\text{Sp}(M\mathcal{E}(\partial_y A_V + \lambda \partial_y K_V)) = 0.$$

С помощью уравнения Ляпунова $A_V K_V + K_V A_V^+ = -D_V$ найдем уравнение для $\partial_y K_V$

$$A_V \cdot \partial_y K_V + \partial_y K_V \cdot A_V^+ = -\frac{1}{\lambda} [\partial_y A_V \cdot (A_V^+ + \lambda K_V) + (A_V + \lambda K_V) \cdot \partial_y A_V].$$

Используя стандартную форму решения [12] уравнения Ляпунова, получаем

$$\begin{aligned} \text{Sp}(M\mathcal{E}\partial_y K_V) &= \\ &= -\frac{1}{\lambda} \int_0^\infty \text{Sp} \left\{ [(A_V^+ + \lambda K_V) e^{A_V^+ t} M \mathcal{E} e^{A_V t} + e^{A_V^+ t} M \mathcal{E} e^{A_V t} (A_V + \lambda K_V)] \cdot \partial_y A_V \right\} dt. \end{aligned}$$

После преобразований найдем

$$\text{Sp}[M\mathcal{E}(\partial_y A_V + \lambda \partial_y K_V)] = \text{Sp}(\{2M\mathcal{E} - \lambda[K_V, N]_+\} \partial_y A_V),$$

где символом $[\cdot, \cdot]_+$ обозначен антикоммутатор фигурирующих матриц и

$$N = \int_0^\infty \exp(A_V^+ t) \cdot M \mathcal{E} \cdot \exp(A_V t) dt.$$

Ввиду произвольности дифференциала $\partial_y A_V$ с учетом того, что $\partial_y(A_V^+ - A_V) = 0$, получим следующую систему тождеств:

$$M\mathcal{E} = \frac{\lambda}{2}[K_V, N]_+; \quad A_V^+ N + N A_V = M\mathcal{E}.$$

Из этих тождеств следует, что матрица N удовлетворяет условиям

$$\left(A_V^+ - \frac{\lambda}{2}K_V\right) \cdot N + N \cdot \left(A_V - \frac{\lambda}{2}K_V\right) = 0. \quad (22)$$

Учтем теперь то обстоятельство, что вместо основной задачи нахождения производящей функции можно рассматривать изоморфную ей задачу, получающуюся с помощью неособенного преобразования W (см. Замечание 6). С помощью указанного преобразования всегда можно добиться, чтобы диссипативная матрица A_V удовлетворяла условию $\text{Re}(A_V f, f) < 0$ для произвольного ненулевого вектора f . Тогда матрицы $(A_V - \frac{\lambda}{2}K_V)$ и $(-A_V^+ + \frac{\lambda}{2}K_V)$ не имеют общих собственных чисел, так как собственные числа матрицы $(A_V - \frac{\lambda}{2}K_V)$ имеют отрицательную действительную часть. Поэтому из (П22) следует, что

$$N = \int_0^\infty \exp(A_V^+ t) \cdot M \mathcal{E} \cdot \exp(A_V t) dt = 0.$$

В результате интегрирования получим

$$M \mathcal{E} = 0. \quad (23)$$

Из этого равенства и условия (П19) следует

$$M(SR_1 \cdot \exp(R_1 t) + \exp(-R_2 t) \cdot R_2 S) = 0,$$

а повторное использование (П23) и уравнения (П13) приводит к $M \exp(R_1 t) = 0$. Поэтому $M = 0$. ■

Воспользовавшись Леммой покажем теперь, что равенства (П17) и (П18) не могут одновременно выполняться на подмножестве Z . Поскольку

$$\text{rank} E(\lambda_n | y) = d - l + 1,$$

то

$$\det E(i_1, \dots, i_k; j_1, \dots, j_k) = 0; \quad k = 0, 1, \dots, l - 2, \quad (24)$$

где $E(i_1, \dots, i_k; j_1, \dots, j_k)$ – матрица, получающаяся из $E(\lambda_n | y)$ вычеркиванием строк с номерами i_1, \dots, i_k и столбцов с номерами j_1, \dots, j_k . Вместе с тем существуют такие наборы номеров i_1, \dots, i_{l-1} и j_1, \dots, j_{l-1} , для которых

$$L(i_1, \dots, i_{l-1}; j_1, \dots, j_{l-1}) \equiv (-1)^\Sigma \det E(i_1, \dots, i_{l-1}; j_1, \dots, j_{l-1}) \neq 0,$$

где $\Sigma = i_1 + \dots + i_{l-1} + j_1 + \dots + j_{l-1}$. Из определения $\Phi(\lambda_n | y)$ и равенства

$$L(i_1, \dots, i_k; j_1, \dots, j_k) = 0, \quad k = 1, \dots, l - 2,$$

получим

$$\begin{aligned} \partial_y^{l-1} \Phi(\lambda_n | y) &= \sum_{\substack{i_1, \dots, i_{l-1} \\ j_1, \dots, j_{l-1}}} L(i_1, \dots, i_{l-1}; j_1, \dots, j_{l-1}) \times \\ &\times (\partial_y E)_{i_1 j_1} \cdot (\partial_y E)_{i_2 j_2} \cdot \dots \cdot (\partial_y E)_{i_{l-1} j_{l-1}} = 0. \end{aligned} \quad (25)$$

Литература

1. Christopeit R., Helmes K. Limited risk control of the Ornstein-Uhlenbeck process // Math. Operationsforsch. und Statist. – Ser. Optimiz. – 1980. – 11,4. – P.605-616.
2. Саймон Б. Модель $P(\varphi)_2$ эвклидовой квантовой теории поля. / Б. Саймон. – М.: Наука, 1978. – 358 с.
3. Пугачёв В.Н., Сеницын И.Н. Стохастические динамические системы. / В.Н.Пугачёв. – М.: Наука, 1985. – 560 с.
4. Lavenda В.Н., Compiani M. The Physical Implications of Two Forms of Stochastic Calculi // Lettere al Nuovo Cimento. – 1983. – 38,9. – P.345-352.
5. Smyth J., Moss P., McClintak P.V.E., Clarckson D. Ito versus Stratonovich revisited. // Physical Letters. – 1983. – 97,3. – P.95-98.
6. Дуб Дж. Вероятностные процессы. / Дж.Дуб. – М.: Издательство иностранной литературы, 1965. – 605 с.
7. Глазман И.М., Любич Ю.И. Конечномерный линейный анализ. / И.М.Глазман. – М.: Наука, 1969. – 476 с.
8. Лоэв М. Теория вероятностей. / М.Лоэв. – М.: Издательство иностранной литературы, 1962. – 719 с.
9. Slepian D. Fluctuation of random noise power // Bell Systems Technical Journal. – 1958. – p.95-98.
10. Лэкс М. Флуктуации и когерентные явления. / М.Лэкс. – М.: Мир, 1974. – 299 с.
11. Гантмахер М. Теория матриц. / М.Гантмахер. – М.: Наука, 1974. – 280 с.
12. Беллман Р. Введение в теорию матриц. / Р.Беллман. – М.: Наука, 1969. – 368 с.

THE EXPONENTIAL EXPANSION OF THE PROBABILITY DISTRIBUTION OF QUADRATIC FUNCTIONAL VALUES ON ORNSTEIN-UHLENBECK PROCESS TRAJECTORIES

Yu.P. Virchenko,¹⁾ A.S. Mazmanishvili²⁾

¹⁾ Belgorod State University,

Pobedy St., 85, Belgorod, 308015, Russia, e-mail: virch@bsu.edu.ru

²⁾ Sumy State University,

Rimsky-Korsakov Str., 2, Sumy, 40007, Ukraine, e-mail: mazmanishvili@gmail.com

The problem of the probability distribution density $p(\varepsilon)$ evaluation connected with random values of the quadratic functional on multidimensional Ornstein-Uhlenbeck process trajectories in \mathbb{C}^d is studied. The representation of the distribution density in the form of the expansion on exponential functions $\exp(-\lambda_n \varepsilon)$, $n \in \mathbb{N}$ is obtained, where $\{\lambda_n; n \in \mathbb{N}\}$ is the eigenvalue spectrum of the correlation operator connected with the process. It is generated by the density $p(\varepsilon)$ representation in the form of the infinite convolution sequence of exponential distributions.

Keywords: Ornstein-Uhlenbeck process, correlation operator, quadratic functional, the Hadamard expansion, exponential expansion.