

# ОБ ОДНОМ КЛАССЕ НЕСТАЦИОНАРНЫХ СЛУЧАЙНЫХ ПРОЦЕССОВ

К. П. Кирчев

## 1. Введение

В настоящей работе будем рассматривать случайный процесс  $x(t)$  ( $0 \leq t < \infty$ ) как кривую в сепарабельном гильбертовом пространстве  $H$  со скалярным произведением [1, 2]:

$$(x(t), x(s)) = Mx(t)\overline{x(s)}. \quad (1)$$

Корреляционная функция случайного процесса  $x(t)$  определяется равенством  $V(t, s) = (x(t), x(s))$ .

Определение 1. *Функцию*

$$W(t, s) = -\frac{\partial}{\partial \tau} V(t + \tau, s + \tau) \Big|_{\tau=0} \quad (2)$$

будем называть инфинитезимальной корреляционной функцией случайного процесса  $x(t)$ .

Наибольший ранг  $r$  всех квадратичных форм вида

$$\sum_{\alpha, \beta=1}^n W(t_\alpha, t_\beta) \xi_\alpha \bar{\xi}_\beta \quad (n = 1, 2, \dots - \infty < t_1 < t_2 < \dots < t_n < \infty)$$

называется рангом нестационарности процесса  $x(t)$ .

Если  $r = 0$ , то процесс  $x(t)$  является стационарным и общий вид его корреляционной функции известен [1, 2].

Определение 2. Будем говорить, что случайный процесс  $x(t)$  допускает линейное представление, если  $x(t) = e^{iAt}x(0)$ , где  $A$  — линейный ограниченный оператор, действующий в пространстве  $H$ . Для линейно представимого процесса  $x(t) = e^{iAt}x(0)$ . М. С. Лившиц и А. А. Янцевич показали [7], что ранг нестационарности процесса  $x(t)$  совпадает с рангом неэрмитовости  $\rho_A$  оператора  $A$ :

$$\rho_A = \dim \overline{(\operatorname{Im} A)H}.$$

М. С. Лившиц и А. А. Янцевич поставили следующую задачу: найти необходимые и достаточные условия, которым должна удовлетворять заданная

функция  $V(t, s)$ , чтобы она могла быть корреляционной функцией линейно предствимого процесса ранга  $r$  ( $0 < r \leq \infty$ ). Эта задача была ими решена для диссипативных операторов  $A$  с незначительным спектром или со спектром, сосредоточенным в точке  $\lambda = 0$  [7].

В настоящей работе результаты М. С. Лившица и А. А. Янцевича распространяются на более широкий класс диссипативных операторов с произвольным вещественным спектром.

Определение 3. Случайный процесс  $x(t) = e^{At}x(0)$  будем называть диссипативным процессом, если оператор  $A$  диссипативен ( $\text{Im } A \geq 0$ ). В этом случае

$$\sum_{\alpha, \beta=1}^n W(t_\alpha, t_\beta) \bar{z}_\alpha \bar{z}_\beta \geq 0,$$

Определение 4. Будем говорить, что линейный ограниченный оператор, действующий в сепарабельном гильбертовом пространстве  $H$ , принадлежит классу  $\Omega[\alpha(x)]$ , если 1)  $\text{Im } A \geq 0$ ; 2) спектр оператора  $A$  чисто вещественный; 3)  $sp(\text{Im } A) < \infty$ .

Рассмотрим характеристическую матрицу — функцию оператора  $A$  ( $A \in \Omega[\alpha(x)]$ ),

$$\omega_A(\lambda) = E - i \| (A - \lambda E)^{-1} g_\alpha, g_\beta \| I, \quad (3)$$

где  $I = \| f_{\alpha\beta} \|$  — некоторая эрмитова матрица, удовлетворяющая условию  $I^2 = E$ , а векторы  $g_1, g_2, \dots, g_r \in H$  удовлетворяют соотношению

$$\frac{A - A^*}{i} f = \sum_{\alpha, \beta=1}^r (f, g_\alpha) j_{\alpha\beta} g_\beta \quad (f \in H), \quad (4)$$

Известно [3, 4], что детерминант характеристической матрицы функции имеет вид

$$\det(\omega_A(\lambda)) = e^{\int_0^l \frac{dx}{\lambda - \alpha(x)}} \quad (\lambda \in [\alpha(0), \alpha(l)],) \quad (5)$$

где  $\alpha(x)$  — неубывающая функция на  $[0, l]$ .

Определение 5. Будем говорить, что случайный процесс  $x(t)$  принадлежит классу  $D^{(r)}[\alpha(x)]$  ( $0 < r_A \leq r \leq \infty$ ), если

- 1)  $x(t)$  — линейно представим  $x(t) = e^{At}x(0)$ ;
- 2) оператор  $A \in \Omega[\alpha(x)]$ .

## 2. О структуре предела $\lim_{\tau \rightarrow \infty} V(t + \tau, s + \tau)$ для класса $D^{(1)}[\alpha(x)]$

1. **Лемма.** Если оператор  $A$  является линейным ограниченным диссипативным оператором, действующим в гильбертовом пространстве  $H$ , то существует предел

$$s. \lim_{\tau \rightarrow \infty} e^{-iA^* \tau} e^{iA \tau} = T, \quad (6)$$

где  $T$  — положительный ограниченный оператор, действующий в  $H$ . (Символ  $s. \lim$  означает сильную сходимость).

Доказательство. Формула

$$\frac{d}{dt} (e^{iAt} \varphi, e^{iA^* t} \varphi) = -2 ((\text{Im } A) e^{iAt} \varphi, e^{iA^* t} \varphi) \leq 0 \quad (\varphi \in H) \quad (7)$$

показывает, что неотрицательная оператор-функция  $F_t^* F_t = e^{-iA^* t} e^{iA t}$  не возрастает, а это означает, что существует

$$s. \lim_{t \rightarrow \infty} F_t^* F_t = T.$$

Следствие 1. Оператор  $T$  удовлетворяет следующим соотношениям:

$$\begin{aligned} e^{-iA^*s}Te^{iAt} &= Te^{iA(t-s)}, \\ e^{-iA^*t}T &= Te^{-iAt}, \\ A^{*n}T &= TA^n \quad (n = 1, 2, \dots). \end{aligned} \quad (8)$$

Следствие 2. Для диссипативного случайного процесса  $x(t)$  существует предел

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} V(t + \tau, s + \tau) = V_\infty(t - s) = (Te^{iA(t-s)}x(0), x(0)). \quad (9)$$

Следствие 3. Для инфинитезимальной корреляционной функции диссипативного процесса имеет место равенство

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} W(t + \tau, s + \tau) = 0. \quad (10)$$

Следствия 1 и 2 очевидны, а для доказательства следствия (3) рассмотрим соотношение

$$\begin{aligned} -W(t, s) &= \frac{d}{d\tau} (e^{iA(t+\tau)}x(0), e^{iA(s+\tau)}x(0)) \Big|_{\tau=0} = \\ &= + \{ (iAe^{iAt}x(0), e^{iAs}x(0)) + (e^{iAt}x(0), iAe^{iAs}x(0)) \}. \end{aligned}$$

Отсюда

$$\begin{aligned} \lim_{\tau \rightarrow \infty} W(t + \tau, s + \tau) &= -i (Te^{iA(t-s)}Ax(0), x(0)) + \\ &+ i (A^*Te^{iA(t-s)}x(0), x(0)). \end{aligned}$$

Используя соотношения (8), получаем, что  $\lim_{\tau \rightarrow \infty} W(t + \tau, s + \tau) = 0$ .

Следствие 4. Если  $A$  — простой диссипативный оператор в  $H$  (оператор  $A$  называется простым, если линейная оболочка векторов  $A^n(\text{Im } A)h$  ( $n = 0, 1, \dots, h \in H$ ) плотна в пространстве  $H$ ), то о.ф.  $F_t = e^{iAt}$ , ( $0 \leq t < \infty$ ) слабо стремится к нулю при  $t \rightarrow \infty$ , (о.ф. — оператор-функция).

Действительно, из следствия (3) вытекает, что

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \|(\text{Im } A)^{\frac{1}{2}} F_t h\| = \lim_{t \rightarrow \infty} ((\text{Im } A) F_t h, F_t h) = 0,$$

но тогда

$$\lim_{t \rightarrow \infty} (F_t h, A^{*n}(\text{Im } A)g) = \lim_{t \rightarrow \infty} ((\text{Im } A) F_t A^n h, g) = 0. \quad (11)$$

Оператор  $A^*$  является простым оператором, так как  $A$  — простой. Поэтому линейная оболочка векторов вида  $A^{*n}(\text{Im } A)g$ , ( $n = 0, 1, \dots, g \in H$ ) плотна в  $H$ . Тогда из (11) и оценки  $\|F_t\| \leq 1$  ( $0 \leq t < \infty$ ) следует, что при  $t \rightarrow \infty$  оператор-функция  $F_t$  слабо стремится к нулю.

2. Рассмотрим теперь случайный процесс

$$\psi(x, t) = e^{\hat{A}t} \psi_0(x), \quad \text{где } \psi_0(x) \in L_2(0, l) \quad (l < \infty),$$

а оператор  $\hat{A}$  представляет собой треугольную модель операторов класса  $\Omega[x(x)]$  с одномерной мнимой компонентой

$$\hat{A}f(x) = \alpha(x)f(x) + i \int_0^x f(\xi) d\xi, \quad (12)$$

$\alpha(x)$  — некоторая неубывающая функция на  $0 \leq x \leq l$ . Очевидно, что оператор  $\hat{A}$  является ограниченным диссипативным оператором с одномерной мнимой компонентой. Это означает, что случайный процесс

$$\psi(x, t) \in D^1[x(x)].$$

Пусть  $L_2(0, u)$ , ( $0 \leq u \leq l$ ) — подпространство функций, принадлежащих  $L_2(0, l)$  и равных почти всюду нулю на  $[u, l]$ . Введем функции

$$L_0(u, t) = (P_u e^{i\hat{A}t} \psi_0(x), e^{i\hat{A}t} \psi_0(x)) = \int_0^u \psi(\xi, t) \overline{\psi(\xi, t)} d\xi, \quad (13)$$

$$\hat{V}(t, s, u) = (P_u e^{i\hat{A}t} \psi_0(x), e^{i\hat{A}s} \psi_0(x)), \quad (14)$$

$$\begin{aligned} \hat{W}(t, s, u) &= \frac{d}{d\tau} V(t + \tau, s + \tau, u) \Big|_{\tau=0} = ((2 \operatorname{Im} \hat{A}) P_u e^{i\hat{A}t} \psi_0(x), P_u e^{i\hat{A}s} \psi_0(x)) = \\ &= (P_u e^{i\hat{A}t} \psi_0(x), g)(g, P_u e^{i\hat{A}s} \psi_0(x)). \end{aligned} \quad (15)$$

Таким образом,

$$\hat{W}(t, s, u) = y(u, t) \overline{y(u, s)},$$

где

$$y(u, t) = (P_u e^{i\hat{A}t} \psi_0(x), g) = \int_0^u \psi(x, t) dx,$$

$P_u$  — ортопроектор на  $L_2(0, u)$ ,  $g$  — каналовый вектор оператора  $\hat{A}$ . Аналогично можно показать, что существует сильный предел

$$s. \lim e^{-i\hat{A}^*t} P_u e^{i\hat{A}t} = T_u, \quad (16)$$

где  $T_u$  является ограниченным неотрицательным оператором, действующим в  $L_2(0, l)$ .

Из соотношения (16) вытекают равенства

$$\begin{aligned} e^{-i\hat{A}^*s} T_u e^{i\hat{A}t} &= T_u e^{i\hat{A}(t-s)}, \\ e^{-i\hat{A}^*t} T_u &= T_u e^{-i\hat{A}t}, \\ A^{*n} T_u &= T_u A^n \quad (n = 1, 2, \dots), \end{aligned} \quad (17)$$

а также существование пределов,

$$2) \lim \hat{V}(t + \tau, s + \tau, u) = \hat{V}_\infty(t - s, u) = (T_u e^{i\hat{A}(t-s)} \psi_0(x), \psi_0(x)); \quad (18)$$

$$3) \lim_{t \rightarrow \infty} \hat{W}(t + \tau, s + \tau, u) = 0, \lim_{t \rightarrow \infty} y(u, t) = 0 \quad (19)$$

$$s. \lim e^{-i\hat{A}^*t} P_u^\perp e^{i\hat{A}t} = T_u^\perp;$$

4)  $\hat{T} = T_u + T_u^\perp$ , причем оператор  $T_u$  аннулирует подпространства  $L_2^\perp(0, u)$ , а подпространство  $L_2(0, u)$  является его инвариантным подпространством. Если  $u_1 \leq u_2$ , то  $T_{u_1} \leq T_{u_2}$ ,  $T_{u_2}^\perp \leq T_{u_1}^\perp$ .

Из формулы (15) имеем

$$\hat{V}(t, s, u) = \hat{V}(t + \tau_1, s + \tau_1, u) + \int_0^{\tau_1} y(u, t + \lambda) \overline{y(u, s + \lambda)} d\lambda. \quad (20)$$

Положим в (20)  $\tau_1 = -s$

$$\hat{V}(t, s, u) = \hat{V}(t - s, 0, u) + \int_0^{-s} y(u, t + \lambda) \overline{y(u, s + \lambda)} d\lambda$$

$$\hat{V}(t + \tau, s + \tau, u) = \hat{V}(t - s, 0, u) - \int_0^{-s+\tau} y(u, t + \lambda + \tau) \overline{y(u, s + \lambda + \tau)} d\lambda. \quad (21)$$

В интеграле в правой части (21) сделаем замену  $\mu = s + \tau + \lambda$ . Тогда

$$\hat{V}(t + \tau, s + \tau, u) = \hat{V}(t - s, 0, u) - \int_0^{s+\tau} y(u, t - s + \mu) \overline{y(u, \mu)} d\mu. \quad (22)$$

Из (18) следует, что

$$\int_0^{\infty} y(u, t - s + \mu) \overline{y(u, \mu)} d\mu \text{ сходится.}$$

Обозначим  $\tau = t - s$ ,  $K(u, \tau) = (T_u e^{i\hat{A}\tau} \psi_0(x), \psi_0(x))$ . Тогда из (22) получаем

$$K(u, \tau) = \int_0^u \psi(x, \tau) \overline{\psi_0(x)} dx - \int_0^{\infty} y(u, \tau + \mu) \overline{y(u, \mu)} d\mu. \quad (23)$$

Обозначим

$$L_t(u, \tau) = \int_0^u \psi(x, \tau) \overline{\psi_0(x)} dx - \int_0^t y(u, \tau + \mu) \overline{y(u, \mu)} d\mu. \quad (24)$$

Очевидно,

$$K(u, \tau) = \lim_{t \rightarrow \infty} L_t(u, \tau), \quad L_t(u, \tau)|_{\tau=0} = L_0(u, t),$$

$$K_0(u) = K(u, \tau)|_{\tau=0} = \lim_{t \rightarrow \infty} L_t(u, 0) = \lim_{t \rightarrow \infty} L_0(u, t) = (T_u \psi_0(x), \psi_0(x)).$$

**Теорема 1.** Пусть функция  $\alpha(x)$  в (12) является неубывающей непрерывной функцией на интервале  $(0, l)$ , тогда имеет место представление

$$K(u, \tau) = (T_u e^{i\hat{A}\tau} \psi_0(x), \psi_0(x)) = \int_0^l e^{i\alpha(x)\tau} dK_0(x), \quad (25)$$

в частности,

$$\hat{V}_{\infty}(t - s) = (\hat{T} e^{i\hat{A}(t-s)} \psi_0(x), \psi_0(x)) = \int_0^l e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0(x). \quad (26)$$

**Доказательство.** Так как  $K_0(u) = \lim_{t \rightarrow \infty} L_0(u, t)$ , а функция  $L_0(u, t)$  очевидно, не убывает по  $u$ , то и  $K_0(u)$  является неубывающей функцией и значит интеграл (25) имеет смысл.

Далее

$$\psi(x, t) = e^{i\hat{A}t} \psi_0(x),$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial t} = i\hat{A}\psi(x, t) = i\alpha(x)\psi(x, t) - \int_0^x \psi(\xi, t) d\xi.$$

Отсюда легко получаются уравнения

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 y}{\partial x \partial t} &= i\alpha(x) \frac{\partial y}{\partial x} - y, \\ \frac{\partial^2 \bar{y}}{\partial x \partial t} &= -i\alpha(x) \frac{\partial \bar{y}}{\partial x} - \bar{y}, \end{aligned} \quad (27)$$

где  $y(x, t) = \int_0^x \psi(\xi, t) d\xi$ .

Используя (27), после несложных преобразований получаем уравнение

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 L_t(u, \tau)}{\partial u \partial \tau} &= i\alpha(x) \frac{\partial L_t(u, \tau)}{\partial u} - y(u, t + \tau) \psi(u, t), \\ L_t(u, \tau)|_{u=0} &= 0 \quad L_t(u, \tau)|_{\tau=0} = L_0(u, t). \end{aligned} \quad (28)$$

Решая уравнение (28), получим

$$L_l(u, \tau) = \int_0^u e^{i\alpha(x)\tau} dL_0(x, t) - \int_0^u \overline{\psi(x, t)} \left\{ \int_0^\tau e^{i\alpha(x)(\tau-v)} y(x, t+v) dv \right\}. \quad (29)$$

Введем следующие обозначения:

$$I_1 = \int_0^u e^{i\alpha(x)\tau} dL_0(x, t), \quad I_2 = \int_0^u \overline{\psi(x, t)} \omega(x, t) dx,$$

$$\text{где } \omega(x, t) = \int_0^\tau e^{i\alpha(x)(\tau-v)} y(x, t+v) dv.$$

Покажем, что  $\lim_{t \rightarrow \infty} \omega(x, t) = 0$ . Зафиксируем  $x$  и  $\tau$  и зададим  $\varepsilon > 0$ . Так как  $\lim_{t \rightarrow \infty} y(x, t) = 0$ , то найдется  $t_0$  такое, что при  $t > t_0$   $|y(x, t)| < \varepsilon$ . Тогда при  $t > t_0$

$$|\omega(x, t)| \leq \int_0^\tau |y(x, t+v)| dv \leq \tau\varepsilon.$$

Далее, имеет место очевидная оценка

$$|y(x, t)|^2 = (P_x e^{i\hat{A}t} \psi_0(x), g)(g, P_x e^{i\hat{A}t} \psi_0(x)) \leq \|\psi_0(x)\|^2 = a^2.$$

Отсюда следует, что

$$|\omega(x, t)| \leq a\tau.$$

Тогда по теореме Лебега о предельном переходе

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \int_0^u |\omega(x, t)|^2 dx = 0.$$

Используя еще раз неравенство Коши-Буняковского, получим оценку

$$\begin{aligned} |I_2| &= \left| \int_0^u \overline{\psi(x, t)} \omega(x, t) dx \right| \leq \\ &\leq \left( \int_0^u |\psi(x, t)|^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \left( \int_0^u |\omega(x, t)|^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \leq \\ &\leq \|\psi_0(x)\| \int_0^u |\omega(x, t)|^2 dx. \end{aligned} \quad (30)$$

Из (30) видно, что

$$\lim_{t \rightarrow \infty} I_2 = 0.$$

Заметим, что  $\lim_{t \rightarrow \infty} L_0(x, t) = K_0(x)$ , причем

$$L_0(x, t) = \int_0^x |\psi(\xi, t)|^2 d\xi$$

является абсолютно непрерывной функцией от  $x$  при фиксированном  $t$ . Полная вариация функции  $L_0(x, t)$  ограничена равномерно по  $t$  на  $[0, u]$ :

$$\int_0^u L_0(u, t) = \int_0^u |\psi(x, t)|^2 dx \leq \int_0^t |\psi(x, t)|^2 dx \leq \|\psi_0(x)\|^2.$$

Кроме того, функция  $e^{i\alpha(x)\tau}$  непрерывна. Следовательно, по теореме Хелли

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \int_0^u e^{i\alpha(x)\tau} dL_0(x, t) = \int_0^u e^{i\alpha(x)\tau} dK_0(x).$$

Переходя к пределу в (29), получим

$$K(u, \tau) = \lim_{t \rightarrow \infty} L_t(u, \tau) = \int_0^u e^{i\alpha(x)\tau} dK_0(x),$$

что требовалось доказать.

Известно [5], что если простой оператор  $A \in \Omega[x(x)]$  и имеет одномерную мнимую компоненту, то он унитарно эквивалентен оператору  $\hat{A}$ . Тогда из теоремы (1) сразу вытекает следующая

**Теорема 2.** Пусть случайный процесс  $x(t) \in D^{(1)}[x(x)]$  и функция  $\alpha(x)$  непрерывна и пусть оператор  $A$  в представлении  $x(t) = e^{iAt}x(0)$  является простым оператором.

Тогда

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} v(t + \tau, s + \tau) = \int_0^t e^{i\alpha(x)(t-s)} d\beta(x), \quad (31)$$

где  $\beta(x)$  — неубывающая функция на  $[0, l]$ .

### 3. Общий вид корреляционной функции случайного процесса $x(t) \in D^{(r)}\{\alpha(x)\}$ конечного ранга $r$

1. Обозначим через  $L_2^{(r)}(0, l)$  ( $r \leq \infty$ ,  $l < \infty$ ) гильбертово пространство, состоящее из однострочных матриц

$$f(x) = \|f^{(1)}(x), \dots, f^{(r)}(x)\|, \quad (32)$$

где  $f^{(i)}(x)$  — измеримые на  $(0, l)$  функции, удовлетворяющие условию

$$\int_0^l f(x) f^*(x) dx = \sum_{j=1}^r \int_0^l |f^{(j)}(x)|^2 dx < \infty. \quad (33)$$

Скалярное произведение в  $L_2^{(r)}(0, l)$  определяется формулой

$$(f, g) = \int_0^l f(x) g^*(x) dx = \sum_{j=1}^r \int_0^l f^{(j)} \overline{g^{(j)}} dx.$$

Пусть оператор  $A \in \Omega[x(x)]$  является простым оператором с конечным рангом неэрмитовости  $r$ . Включим оператор  $A$  в простой диссипативный  $E_r$ -конечномерный узел,

$$\theta_A = \begin{pmatrix} A & K & E \\ H & & E_r \end{pmatrix},$$

где  $E_r$  —  $r$ -мерное евклидово пространство. Построим оператор  $\bar{A}$ , действующий в пространстве  $L_2^{(r)}(0, l)$  ( $r < \infty$ ), следующим образом:

$$\bar{A} = \hat{A}_1 \oplus \hat{A}_2 \oplus \dots \oplus \hat{A}_r. \quad (34)$$

Оператор  $\tilde{A}$  будем называть универсальной моделью оператора  $A$ .

Известно [5], что оператор  $\tilde{A}$  является простым оператором. Тогда легко проверяется, что и  $\tilde{A}$  является простым оператором.

Включим  $\tilde{A}$  в диссипативный узел. Для этого построим в  $L_2^{(r)}(0, l)$  ортонормированную последовательность

$$h_j = \| 0 \dots \dots l^{-\frac{1}{2}} \dots 0 \| \quad (j = 1, 2, \dots, r)$$

и рассмотрим в пространстве  $E_r$  ортонормированный базис

$$g_j = (0, \dots, 0, 1, 0, \dots) \quad (j = 1, 2, \dots).$$

Условием  $\tilde{K}_l g_j = l^{\frac{1}{2}} h_j$  однозначно определяется линейный ограниченный оператор  $\tilde{K}_l$ , действующий из  $E_r$  в  $L_2^{(r)}(0, l)$ . При этом оператор  $\tilde{A}$  окажется автоматически включенным в простой диссипативный узел

$$\tilde{\theta}_l = \begin{pmatrix} \tilde{A} & K_l & E \\ L_2^{(r)} & (0, l) & E_r \end{pmatrix}. \quad (35)$$

Имеет место следующая

**Теорема 3.** *Характеристическая оператор-функция узла  $\theta_A$  является делителем характеристической оператор-функции узла  $\tilde{\theta}_l$*

*Доказательство.* Будем характеристическую оператор-функцию обозначать через х. о. ф. Легко показать, что х. о. ф. узла  $\tilde{\theta}_l$  имеет вид

$$w_{\tilde{\theta}_l}(\lambda) = e^{\int_0^l \frac{du}{\lambda - \alpha(u)}} E. \quad (36)$$

Обозначим собственные числа оператора  $w_{\theta_A}^*(\lambda) w_{\theta_A}(\lambda)$ , действующего в  $E_r$ , через  $\mu_1(\lambda), \dots, \mu_r(\lambda)$ . Так как  $w_{\theta_A}^* w_{\theta_A} - E \geq 0$  ( $\text{Im } \lambda > 0$ ), то  $\mu_j(\lambda) > 1$  ( $\text{Im } \lambda > 0$ ).

Отсюда

$$\begin{aligned} \| w_{\theta_A}(\lambda) \|^2 &= \| w_{\theta_A}^*(\lambda) w_{\theta_A}(\lambda) \| \leq \max_j \mu_j(\lambda) \leq \\ &\leq \prod_j \mu_j(\lambda) = \det(w_{\theta_A}^*(\lambda) w_{\theta_A}(\lambda)) = |\det w_{\theta_A}(\lambda)|^2 \quad (\text{Im } \lambda > 0). \end{aligned}$$

Следовательно,

$$w_{\theta_A}^*(\lambda) w_{\theta_A}(\lambda) \leq |\det w_{\theta_A}(\lambda)|^2 E \quad (\text{Im } \lambda > 0). \quad (37)$$

Аналогично

$$E = w_{\theta_A}^*(\lambda) w_{\theta_A}(\lambda) = |\det w_{\theta_A}(\lambda)|^2 E \quad \left( \begin{array}{l} \text{Im } \lambda = 0 \\ \lambda \in [\alpha(0), \alpha(l)] \end{array} \right), \quad (38)$$

$$w_{\theta_A}^*(\lambda) w_{\theta_A}(\lambda) \geq |\det w_{\theta_A}(\lambda)|^2 E \quad (\text{Im } \lambda < 0). \quad (39)$$

Из (5) и (36) следует, что

$$\left( \det w_{\theta_A}(\lambda) E = e^{\int_0^l \frac{d\alpha}{\lambda - \alpha(\tau)}} E = w_{\tilde{\theta}_l}(\lambda) \quad (\lambda \in [\alpha(0), \alpha(l)]) \right). \quad (40)$$

Можно показать, что оператор  $w_{\theta_A}^{-1}(\lambda)$  существует при  $\lambda \in [\alpha(0), \alpha(l)]$ .



Обозначим  $\omega_1(\lambda) = (\det \omega_{\theta_A}(\lambda)) \omega_{\theta_A}^{-1}(\lambda) \quad (\lambda \in [\alpha(0), \alpha(l)])$ .

Очевидно,

$$\omega_{\theta_l}^{-1}(\lambda) = \omega_{\theta_A}(\lambda) \omega_1(\lambda). \tag{41}$$

Ясно, что  $\omega_1(\lambda)$  голоморфна в области, которая получается при удалении из расширенной комплексной плоскости множества  $[\alpha(0), \alpha(l)]$ .

Из (37), (38) и (39) вытекают соотношения

$$\omega_1^*(\lambda) \omega_1(\lambda) - E \geq 0 \quad (\text{Im } \lambda > 0), \tag{42}$$

$$\omega_1^*(\lambda) \omega_1(\lambda) - E = 0 \quad (\text{Im } \lambda = 0, \lambda \in [\alpha(0), \alpha(l)]), \tag{43}$$

$$\omega_1^*(\lambda) \omega_1(\lambda) - E \leq 0 \quad (\text{Im } \lambda < 0). \tag{44}$$

Покажем, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \|\omega_1(\lambda) - E\| = 0. \tag{45}$$

Действительно,

$$\begin{aligned} \|\omega_1(\lambda) - E\| &= \|(\det \omega_{\theta_A}(\lambda)) \omega_{\theta_A}^{-1}(\lambda) - E\| \\ &\leq |\det \omega_{\theta_A}(\lambda)| \|\omega_{\theta_A}^{-1} - E\| + |\det \omega_{\theta_A}(\lambda) - 1| \\ &\leq |\det \omega_{\theta_A}(\lambda)| \|\omega_{\theta_A}^{-1}\| \|\omega_{\theta_A} - E\| + |\det \omega_{\theta_A}(\lambda) - 1|. \end{aligned}$$

Из этой оценки и из очевидных оценок

$$|\det \omega_{\theta_A}(\lambda)| \leq C \quad (|\lambda| > R),$$

$$\|\omega_{\theta_A}^{-1}(\lambda)\| = \|\omega_{\theta_A}^*(\bar{\lambda})\| = \|\omega_{\theta_A}(\bar{\lambda})\| \leq C \quad (|\lambda| > R),$$

е  $R$  достаточно большое, следует, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \|\omega_1(\lambda) - E\| = 0.$$

Из соотношений (42) — (45) вытекает, что  $\omega_1(\lambda) \in \Omega_E^{(q)}$ ,  $\Omega_E^{(q)} \subset \Omega_E$  [4], а это и означает, что х. о. ф.  $\omega_{\theta_A}(\lambda)$  является делителем х. о. ф.  $\omega_{\theta_l}(\lambda)$ .

2. Построим кривую  $\tilde{x}(t) = e^{i\tilde{A}t} \psi_0(x)$ , где  $\psi_0(x) \in L_2^{(r)}(0, l)$  ( $\tilde{A}$  имеет вид (34)). Вычислим корреляционную функцию случайного процесса  $\tilde{x}(t)$ . Из конструкции универсальной модели следует, что

$$\begin{aligned} \tilde{V}(t, s) &= (e^{i\tilde{A}t} \psi_0(x), e^{i\tilde{A}s} \psi_0(x)) = \\ &= (e^{i\tilde{A}t} \psi_{01}, e^{i\tilde{A}s} \psi_{01}) + \dots + (e^{i\tilde{A}t} \psi_{0r}, e^{i\tilde{A}s} \psi_{0r}), \end{aligned} \tag{46}$$

где  $\psi_0(x) = \|\psi_{01}(x), \psi_{02}(x), \dots, \psi_{0r}(x)\| \in L_2^{(r)}(0, l)$ .

Из определения инфинитезимальной корреляционной функции получаем

$$\hat{V}(t, s) = \hat{V}_\infty(t-s) + \int_0^\infty \hat{W}(t+\tau, s+\tau) d\tau. \tag{47}$$

В нашем случае  $\hat{W}(t, s) = \Phi(l, t) \overline{\Phi(l, s)}$ ,

где

$$\begin{aligned} \Phi(l, t) &= (e^{i\tilde{A}t} \psi_0(x), g) = -\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} e^{i\lambda t} \langle (\tilde{A} - \lambda E)^{-1} \psi_0, g \rangle d\lambda, \\ \psi_0(x) &\in L_2(0, l), \end{aligned} \tag{48}$$

а  $\gamma$  — произвольный контур, охватывающий сегмент  $[\alpha(0), \alpha(l)]$ . Подставляя в (48) явное выражение для резольвенты оператора  $\hat{A}$ , после несложных преобразований получим

$$\Phi(l, t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} e^{i\lambda t} \left\{ \int_0^l \frac{\psi_0(\xi)}{\lambda - \alpha(\xi)} e^{i \int_{\xi}^l \frac{d\tau}{\lambda - \alpha(\tau)}} d\xi \right\} d\lambda. \quad (49)$$

Из теоремы 1 следует, что

$$\hat{V}_{\infty}(t-s) = \int_0^t e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0(x), \quad (50)$$

где

$$K_0(x) = \int_0^x \psi_0(\xi) \overline{\psi_0(\xi)} d\xi - \int_0^{\infty} \Phi(x, t) \overline{\Phi(x, t)} dt.$$

Тогда

$$\hat{V}(t, s) = \int_0^t e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0(x) + \int_0^{\infty} \Phi(l, t+\tau) \overline{\Phi(l, s+\tau)} d\tau. \quad (51)$$

Из соотношений (46) и (51) получим следующее утверждение.

**Теорема 4.** Корреляционная функция модельного процесса  $\tilde{x}(t) = e^{i\hat{A}t}\psi_0$  имеет вид

$$\tilde{V}(t, s) = \int_0^t e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0(x) + \int_0^{\infty} \sum_{m=1}^r \Phi_m(l, t+\tau) \overline{\Phi_m(l, s+\tau)} d\tau, \quad (52)$$

где

$$K_0(x) = \int_0^x \psi_0(\xi) \psi_0^*(\xi) d\xi - \int_0^{\infty} \sum_{m=1}^r \Phi_m(x, t) \overline{\Phi_m(x, t)} dt,$$

$$\psi_0(x) = \|\psi_{01}(x), \psi_{02}(x), \dots, \psi_{0r}(x)\| \in L_2^{(r)}(0, l),$$

$$\Phi_m(x, t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} e^{i\lambda t} \left\{ \int_0^x \frac{\psi_{0m}(\xi)}{\lambda - \alpha(\xi)} \cdot e^{i \int_{\xi}^x \frac{d\tau}{\lambda - \alpha(\tau)}} d\xi \right\} d\lambda.$$

**Теорема 5.** Пусть случайный процесс  $x(t) \in D^{(r)}[\alpha(x)]$  и  $\alpha(x)$  является непрерывной функцией. Тогда корреляционная функция процесса  $x(t)$  имеет вид

$$V(t, s) = \tilde{V}(t, s) + F(t-s), \quad (53)$$

где функция  $\tilde{V}(t, s)$  имеет вид (52), а  $F(t-s)$  — эрмитово положительная функция с ограниченным спектром.

**Доказательство.** Пусть задан процесс  $x(t) = e^{iAt}x(0) \in D^{(r)}[\alpha(x)]$ . Построим универсальную модель для оператора  $A$ . Включим оператор  $A_0$  в простой диссипативный  $E_r$ -конечномерный узел

$$\theta = \begin{pmatrix} A_0 & K & E \\ H_0 & & E_r \end{pmatrix},$$

где  $A_0$  — простая часть оператора  $A$ ,  $H_0$  — главное пространство оператора  $A$ .

В теореме 3 было показано, что  $\omega_{\theta} = \omega_0 \omega_1$ , где  $\omega_1(\lambda) \in$  классу  $\Omega_E^{(q)}$  [4].

По теореме 9.4. [4] существует простой диссипативный  $E_r$ -конечномерный узел

$$\theta_1 = \begin{pmatrix} A_1 & K_1 & E \\ H_1 & & E_r \end{pmatrix}$$

такой, что  $G_{A_1} \supseteq G_{\omega_1}$ , и

$$\omega_{\theta_1}(\lambda) = \omega_1(\lambda) \quad (\lambda \in G_{\omega_1}).$$

Построим узел  $\tilde{\theta} = \theta \theta_1$ :

$$\tilde{\theta} = \begin{pmatrix} \tilde{A} & \tilde{K} & E \\ \tilde{H} & & E_r \end{pmatrix},$$

где  $\tilde{H} = H_0 \oplus H_1$ ,  $\tilde{A} = A_0 P_0 + A_1 P_1 + i K K_1^* P_1$ ,  $\tilde{K} = K \dot{+} K_1$ .

Обозначим через

$$\tilde{\theta}_{\tilde{H}} = \begin{pmatrix} \tilde{A}_0 & \tilde{K} & E \\ \tilde{H}_0 & & E_r \end{pmatrix} \text{ главную часть узла } \tilde{\theta}.$$

Очевидно, что  $\omega_{\tilde{\theta}_{\tilde{H}}}(\lambda) = \omega_{\tilde{\theta}}(\lambda)$ .

По теореме умножения имеем

$$\omega_{\tilde{\theta}_{\tilde{H}}} = \omega_{\tilde{\theta}} = \omega_0 \omega_1 = \omega_0^-.$$

Таким образом, у простых узлов  $\tilde{\theta}_i$  и  $\tilde{\theta}_{\tilde{H}}$  совпадают х. о. ф., а это означает, что узлы  $\tilde{\theta}_i$  и  $\tilde{\theta}_{\tilde{H}}$  унитарно эквивалентны. Значит, существует изометрическое отображение  $U$  пространства  $\tilde{H}_0$  на  $L_2^{(r)}(0, l)$  такое, что  $U \tilde{A}_0 = \tilde{A} U$ .

Возьмем пространство  $M$ , причем  $\dim M = \dim \tilde{H}_0^{(0)}$  ( $\tilde{H}_0^{(0)}$  — избыточное подпространство оператора  $\tilde{A}$ ). Тогда существует изометрическое отображение  $U_1$  пространства  $\tilde{H}_0^{(0)}$  на  $M$ .

Обозначим через  $B = U_1 \tilde{A}_0^{-1} U_1^{-1}$ . Оператор  $B$  действует в  $M$  и является самосопряженным оператором.  $\tilde{U} = \begin{cases} Ux & x \in \tilde{H}_0 \\ U_1 x & x \in \tilde{H}_0^{(0)} \end{cases}$  отображает изометрически пространство  $\tilde{H}$  на  $Y = L_2^{(r)} \dot{+} M$ , при этом  $\tilde{A}$  унитарно эквивалентен оператору  $\tilde{B} = \tilde{A} \dot{+} B$ . Как видно из предыдущего, подпространство  $Y_0 = \tilde{U} H_0$  является инвариантным подпространством оператора  $\tilde{B}$  и  $\tilde{B}$  индуцирует на  $Y_0$  оператор  $\tilde{B}_0$ , который унитарно эквивалентен оператору  $A_0$ .

Отсюда имеем

$$(e^{i\tilde{B}_0 t} x, e^{i\tilde{B}_0 s} x) = (e^{i\tilde{B} t} x, e^{i\tilde{B} s} x) = (e^{i\tilde{A} t} \psi_0, e^{i\tilde{A} s} \psi_0) \dot{+} (e^{iB t} x_M, e^{iB s} x_M) \\ (x = \psi_0 \dot{+} x_M \in Y_0).$$

Обозначим

$$\tilde{V}(t, s) = (e^{i\tilde{A} t} \psi_0, e^{i\tilde{A} s} \psi_0), F_1(t - s) = (e^{iB t} x_M, e^{iB s} x_M).$$

Очевидно,  $F_1(t - s)$  является эрмитово положительной функцией с ограниченным спектром, а теорема 4 показывает, что  $\tilde{V}(t, s)$  имеет вид (52).

Кроме того, так как  $A_0$  и  $\tilde{B}_0$  унитарно эквивалентны, то

$$(e^{iA_0 t} a_0, e^{iA_0 s} a_0) = (e^{i\tilde{B}_0 t} U a_0, e^{i\tilde{B}_0 s} U a_0) = \tilde{V}(t, s) \dot{+} F_1(t - s) \quad (a_0 \in H_0).$$

Далее,

$$(e^{iAt}a, e^{iAs}a) = (e^{iA_0 t}a_0, e^{iA_0 s}a_0) + (e^{iA_0^{(0)}t}a_0^{(0)}, e^{iA_0^{(0)}s}a_0^{(0)}),$$

$$\left( \begin{array}{l} a = a_0 + a_0^{(0)} \in H \\ H = H_0 + H_0^{(0)} \\ A = A_0 + A_0^{(0)} \end{array} \right)$$

$F_2(t-s) = (e^{iA_0^{(0)}t}a_0^{(0)}, e^{iA_0^{(0)}s}a_0^{(0)})$  — эрмитово положительная функция с ограниченным спектром, так как  $A_0^{(0)}$  — ограниченный самосопряженный оператор.

Окончательно  $V(t, s) = \tilde{V}(t, s) + F(t-s)$ , где  $F(t-s) = F_1(t-s) + F_2(t-s)$ , а  $\tilde{V}(t, s)$  имеет вид (52), и теорема доказана.

Следствие 1. Если  $A$  — простой оператор, то  $F_2(t-s) \equiv 0$ ,  $F(t-s) = F_1(t-s)$ , а  $\tilde{V}$  индуцирует на инвариантном подпространстве  $Y_0$  простой оператор  $\tilde{B}_0$ .

Следствие 2. Если  $A$  простой оператор и  $\omega_{\theta, A}$  является правильным делителем  $\omega_{\theta, t}$ , то  $F(t-s) \equiv 0$  и  $V(t, s)$  имеет вид (52).

Следствие 3. Если  $A$  — простой оператор первого ранга, то  $F(t-s) \equiv 0$  и  $V(t, s)$  имеет вид (51).

Теорема 6. Если заданная функция  $V(t, s)$  представима в виде (53), то существует гауссовский процесс  $x(t) \in D^{(r)}\{\alpha(x)\}$ , корреляционная функция которого совпадает с  $V(t, s)$ .

Доказательство. Если  $V(t, s)$  представима в виде (53), то она является эрмитово положительной функцией и тогда известно [1, 2], что можно найти гауссовский процесс  $x(t)$ , корреляционная функция которого совпадает с  $V(t, s)$ .

Остается показать, что процесс  $x(t) \in D^{(r)}\{\alpha(x)\}$ . Обозначим л. з. о.  $\{x(t)\} = H$ . Взяв в качестве функций  $\alpha(x)$  и  $\psi_0(x)$  соответствующие функции из представления (53), построим модельный процесс  $x(t) = e^{i\tilde{A}t}\psi_0$ . Обозначим л. з. о.  $\{\tilde{x}(t)\} = \tilde{H}$ . Так как функция  $F(t-s)$  — эрмитово положительна и имеет ограниченный спектр, то существует линейный ограниченный самосопряженный оператор  $B$  такой, что  $F(t-s) = (e^{iBt}f, e^{iBt}f)$ . Обозначим л. з. о.  $\{e^{iBt}f\} = M$ . Построим оператор  $\tilde{B} = \tilde{A} \oplus B$ , действующий в пространстве  $\tilde{H} = \tilde{H} \oplus M$ .

Рассмотрим процесс  $e^{i\tilde{B}t}x_0$ , где  $x_0 = \psi_0 + f$ . Обозначим л. з. о.  $\{e^{i\tilde{B}t}x_0\} = \tilde{H}_0$ . Из конструкции кривой  $e^{i\tilde{B}t}x_0$  и теоремы 4 следует, что

$$\tilde{V}(t, s) = (e^{i\tilde{B}t}x_0, e^{i\tilde{B}s}x_0) = (x(t), x(s)) = V(t, s). \quad (54)$$

Обозначим через  $\tilde{B}$  оператор, индуцированный оператором  $\tilde{B}$  на инвариантном подпространстве  $\tilde{H}_0$ . Если допустить, что оператор  $\tilde{B}$  является самосопряженным, то из того, что  $\tilde{B}$  — диссипативен,  $\tilde{A}$  — простой,  $B$  — самосопряженный следует включение  $\tilde{H}_0 \subset M$ , что невозможно, так как  $\psi_0 \neq 0$ . Таким образом,  $\dim(\text{Im } \tilde{B})\tilde{H}_0 = \rho > 0$ . Очевидно,  $\rho \leq r$ .

Зададим отображение  $U$ , полагая  $x(t) = Ue^{i\tilde{B}t}x_0$ . Из (54) следует, что  $U$  не меняет скалярного произведения, поэтому  $U$  можно расширить по непрерывности на  $\tilde{H}_0$  до оператора  $U$ , изометрически отображающего пространство  $\tilde{H}_0$  на все  $H$ . Обозначим  $A = \tilde{U}\tilde{B}\tilde{U}^{-1}$ . Тогда для  $x(t)$  имеем  $x(t) =$

$= e^{tAt}x(0)$ . Ясно, что оператор  $A$  диссипативен и имеет ранг неэрмитовости  $\rho: 0 < \rho \leq r$ . Тем самым доказано, что  $x(t) \in D^{(r)}[\alpha(x)]$ .

Следствие 1. Если оператор  $\tilde{B}$  индуцирует на инвариантном подпространстве  $\tilde{H}_0$  простой оператор, то в представлении  $x(t) = e^{tAt}x(0)$  оператор  $A$  тоже простой.

Следствие 2. Если в представлении (53)  $F(t-s) \equiv 0$ , то  $A$  — простой оператор и  $\omega_{\theta_A}(\lambda)$  является правильным делителем х. о. функции  $\omega_{\theta_i}(\lambda)$ .

#### 4. Общий вид корреляционной функции случайного процесса

$$x(t) \in D^{(\infty)}[\alpha(x)]$$

Введенное раньше пространство  $L_2^{(r)}(0, l)$  при  $r = \infty$  теперь будем обозначать через  $\tilde{L}_2(0, l)$ .

Пусть задан простой оператор  $A \in \Omega[\alpha(x)]$ . Включим оператор  $A$  в простой диссипативный узел [4],

$$\theta_A = \begin{pmatrix} A & K & E \\ H & & l_2 \end{pmatrix}. \quad (55)$$

Так как  $sp(\text{Im } A) < \infty$ , то можно показать, что узел  $\theta_A$  является квазиэрмитовым.

Построим теперь универсальную модель  $\tilde{A}$  оператора  $A$ . Оператор  $\tilde{A}$  действует в пространстве  $\tilde{L}_2(0, l)$  и

$$\tilde{A} = \hat{A} \oplus \hat{A} \oplus \dots \oplus \hat{A} \oplus \dots \quad (56)$$

Так как  $\hat{A}$  — простой оператор, то  $\tilde{A}$  является также простым оператором. Включим  $\tilde{A}$  в простой диссипативный узел

$$\tilde{\theta}_i = \begin{pmatrix} \tilde{A} & \tilde{K}_i & E \\ \tilde{L}_2(0, l) & & l_2 \end{pmatrix}. \quad (57)$$

Имеет место следующая

**Теорема 7.** *Х. о. ф. узла  $\theta_A$  является делителем х. о. ф. узла  $\tilde{\theta}_i$ .*

**Доказательство.** Легко проверяется, что х. о. ф. узла  $\tilde{\theta}_i$  имеет вид

$$\omega_{\tilde{\theta}_i}(\lambda) = \exp \left[ i \int_0^l \frac{d\tau}{\lambda - \alpha(\tau)} \right] E. \quad (58)$$

Обозначим класс ядерных операторов через  $\sigma_1$ . Пусть  $\{h_i\}$  и  $\{g_i\}$  — ортонормированные базисы соответственно в  $H$  и  $l_2$ . Так как

$$\sum_i (KK^*h_i, h_i) = \sum_i \|K^*h_i\|^2 = \sum_i \|Kg_i\|^2 = \sum_i (K^*Kg_i, g_i)$$

и  $\text{Im } A \in \sigma_1$ , то  $sp(K^*K) = sp(KK^*) = sp(\text{Im } A) < \infty$ , т. е.

$$K^*K \in \sigma_1. \quad (59)$$

Покажем, что отсюда следует

$$E - \omega_{\theta_A}(\lambda) \in \sigma_1. \quad (60)$$

Действительно, из определения х. о. ф.  $\omega_{\theta_A}(\lambda)$  вытекает, что

$$E - \omega_{\theta_A}(\lambda) = iK^*(A - \lambda E)^{-1}K = m(\lambda).$$

Если показать, что для любого ортонормированного базиса  $\{g_j\}$  в  $l_2$  ряд  $\sum_I (m(\lambda) g_j, g_j)$  сходится, то из теоремы 8.1 [6] вытекает, что  $m(\lambda) \in \sigma_1$ .

Используя неравенство Коши — Буняковского и (59), получим

$$\begin{aligned} & \left| \sum_I (m(\lambda) g_j, g_j) \right| \leq \sum_I \left| (A - \lambda E)^{-1} K g_j, K g_j \right| \leq \\ & \leq \left\| (A - \lambda E)^{-1} \right\| \sum_I \|K g_j\|^2 = \left\| (A - \lambda E)^{-1} \right\| \sum_I (K^* K g_j, g_j) < \infty. \end{aligned} \quad (61)$$

Из (60) следует, что  $E - \omega_{\theta_A}^*(\lambda) \in \sigma_1$ ,

$$E - \omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda) \in \sigma_1,$$

а это означает, что существуют бесконечные определители

$$\det(\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda)), \det \omega_{\theta_A}(\lambda) \text{ и } \det \omega_{\theta_A}^*(\lambda).$$

Известно [6], что

$$\det(\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda)) = |\det \omega_{\theta_A}(\lambda)|^2. \quad (62)$$

Обозначим собственные числа оператора  $\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda)$  через  $\mu_1(\lambda)$ ,  $\mu_2(\lambda), \dots$

Так как  $\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda) - E \geq 0$  ( $\text{Im } \lambda > 0$ ), то

$$\mu_j(\lambda) > 1 \quad (\text{Im } \lambda > 0). \quad (63)$$

Теперь, используя (62) и (63), получим

$$\begin{aligned} \|\omega_{\theta_A}(\lambda)\|^2 &= \|\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda)\| \leq \max_i \mu_i(\lambda) = \prod_i \mu_i(\lambda) = \\ &= \det(\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda)) = |\det \omega_{\theta_A}(\lambda)|^2 \quad (\text{Im } \lambda > 0). \end{aligned}$$

Отсюда

$$\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda) \leq |\det \omega_{\theta_A}(\lambda)|^2 E \quad (\text{Im } \lambda > 0). \quad (64)$$

Кроме того, так как

$$\begin{aligned} \omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda) &= E \quad (\text{Im } \lambda = 0, \lambda \in \bar{\alpha}(0), \alpha(l)), \\ |\det \omega_{\theta_A}(\lambda)|^2 &= \det(\omega_{\theta_A}^* \omega_{\theta_A}) = 1 \\ (\text{Im } \lambda = 0, \lambda \in \bar{\alpha}(0), \alpha(l)). \end{aligned} \quad (65)$$

Используя теорему обратимой голоморфной функции [4] и соотношение  $\omega_{\theta_A}^*(\lambda) \omega_{\theta_A}(\lambda) - E = 0$ , можно показать, что  $\omega_{\theta_A}^{-1}$  существует и является голоморфной функцией от  $\lambda$  в области  $G$ , которая получается при удалении из расширенной комплексной плоскости сегмента  $[\alpha(0), \alpha(l)]$ .

Обозначим через  $\{g_j\}$  произвольный ортонормированный базис в  $l_2$ , а через  $P_n$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) — ортогональный проектор на линейную оболочку векторов  $\{g_j\}_1^n$ . В силу теоремы 1.1 [6] в каждой точке  $\lambda$  области  $G$

$$\det \omega_{\theta_A}(\lambda) = \lim_{n \rightarrow \infty} (E - P_n m(\lambda) P_n) = \lim_{n \rightarrow \infty} \Delta n(\lambda).$$

В силу оценки (61) на любой ограниченной замкнутой части области  $G$  голоморфные функции  $\Delta n(\lambda)$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) равномерно ограничены. Отсюда в силу известной теоремы теории функций их предел  $\det \omega_{\theta_A}(\lambda)$  — голоморфная функция в  $G$ . Таким образом, функция  $\omega_1(\lambda) = (\det \omega_{\theta_A}(\lambda)) \omega_{\theta_A}^{-1}(\lambda)$  — голоморфна в области  $G$ .

Из оценки

$$\begin{aligned}
 \|m(\lambda)\|_2 &= \sum_j (m^*(\lambda)m(\lambda)g_j, g_j) = \\
 &= \sum_j (K^*R_\lambda K g_j, K^*R_\lambda K g_j) \leq \|KK^*\| \|R_\lambda\|^2 \sum_1^\infty \|K g_j\|^2 \quad (66)
 \end{aligned}$$

следует, что при  $\lambda \rightarrow \infty$   $m(\lambda)$  стремится к нулю в метрике банахового пространства  $\sigma_2$  [6]. Тогда из теоремы 2.1 [6] следует, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \{\det(E - m(\lambda)) e^{sp m(\lambda)}\} = 1.$$

Но из оценки (61) вытекает, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} sp(m(\lambda)) = 0.$$

Таким образом,

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \det \omega_{\theta_A}(\lambda) = \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \det(E - m(\lambda)) = 1. \quad (67)$$

Используя (67), нетрудно показать, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \|\omega_1(\lambda) - E\| = 0. \quad (68)$$

Из (64) и (65) вытекает, что

$$\omega_1^*(\lambda)\omega_1(\lambda) - E \geq 0 \quad (\text{Im } \lambda > 0), \quad (69)$$

$$\omega_1^*(\lambda)\omega_1(\lambda) - E = 0 \quad (\text{Im } \lambda = 0 \quad \lambda \in [\alpha(0), \alpha(l)].) \quad (70)$$

Соотношения (68), (69) и (70) означают, что  $\omega_1(\lambda) \in \Omega_E^{(g)}$ , и тем самым теорема доказана.

Вычислим теперь корреляционную функцию случайного процесса  $x(t) = e^{i\tilde{A}t}\psi_0(x)$ , где  $\psi_0(x) \in \tilde{L}_2(0, l)$ , а  $\tilde{A}$  имеет вид (56).

Очевидно,

$$\tilde{V}(t, s) = \sum_{m=1}^\infty (e^{i\tilde{A}t}\psi_{0m}(x), e^{i\tilde{A}s}\psi_{0m}(x)), \quad (71)$$

$$\psi_0(x) = \|\psi_{01}(x), \psi_{02}, \dots\| \in \tilde{L}_2(0, l).$$

Из оценки

$$\left| \sum_{m=1}^\infty (e^{i\tilde{A}t}\psi_{0m}(x), e^{i\tilde{A}s}\psi_{0m}(x)) \right| \leq \sum_{m=1}^\infty \|\psi_{0m}\|^2 = \|\psi_0\|^2$$

следует, что ряд (71) сходится равномерно по  $t$  и  $s$ . Тогда ясно, что

$$\begin{aligned}
 \tilde{V}_\infty(t-s) &= \lim_{\tau \rightarrow \infty} \tilde{V}(t+\tau, s+\tau) = \\
 &= \sum_{m=1}^\infty \lim_{\tau \rightarrow \infty} (e^{i\tilde{A}(t+\tau)}\psi_{0m}, e^{i\tilde{A}(s+\tau)}\psi_{0m}).
 \end{aligned}$$

Отсюда, используя (50), получаем

$$\tilde{V}_\infty(t-s) = \sum_{m=1}^\infty \int_0^t e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0^{(m)}(x),$$

где

$$K_0^{(m)}(x) = \int_0^x \psi_{0m}(\xi)\overline{\psi_{0m}(\xi)} d\xi - \int_0^\infty \Phi_m(x, t)\overline{\Phi_m(x, t)} dt.$$

Из оценки  $\sum_{m=1}^{\infty} K_0^{(m)}(x) \leq \bar{V}_{\infty}(0)$  вытекает, что ряд  $\sum_{m=1}^{\infty} K_0^{(m)}(x)$  сходится равномерно.  
Так как ряд

$$\sum_{m=1}^{\infty} \Phi_m(x, t) \overline{\Phi_m(x, t)} = \sum_{m=1}^{\infty} |e^{\hat{A}t} \psi_{0m}(x), P_x g_m|^2 \leq \sum_{m=1}^{\infty} \|\psi_{0m}\|^2$$

сходится равномерно, то

$$K_0(x) = \sum_{m=1}^{\infty} K_0^{(m)}(x) = \int_0^x \psi_0(\xi) \psi_0^*(\xi) d\xi - \int_0^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} |\Phi_m(x, t)|^2 dt.$$

Обозначим

$$S_m(x) = \sum_{j=1}^m K_0^{(j)}(x),$$

$S_m(x)$  — монотонные функции от  $x$ , которые при  $m \rightarrow \infty$  монотонно стремятся к  $K_0(x)$ .

По теореме Хелли

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \int_0^l e^{i\alpha(x)(t-s)} dS_m(x) = \int_0^l e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0(x),$$

или

$$\bar{V}_{\infty}(t-s) = \int_0^l e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0(x). \quad (72)$$

Кроме того,

$$|\tilde{w}(t, s)| \leq \sum_{m=1}^{\infty} |(e^{\hat{A}t} \psi_{0m}, g_m) \cdot (g_m, e^{\hat{A}s} \psi_{0m})| \leq \|\psi_0\|. \quad (73)$$

Используя (72) и (73), получаем следующую теорему.

**Теорема 8.** Корреляционная функция модельного процесса  $x(t) = e^{\hat{A}t} \psi_0$  имеет вид

$$\begin{aligned} \bar{V}(t, s) = & \int_0^l e^{i\alpha(x)(t-s)} dK_0(x) + \\ & + \int_0^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} \Phi_m(l, t+\tau) \overline{\Phi_m(l, s+\tau)} d\tau, \end{aligned} \quad (74)$$

где

$$K_0(x) = \int_0^x \psi_0(\xi) \psi_0^*(\xi) d\xi - \int_0^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} \Phi_m(x, t) \overline{\Phi_m(x, t)} dt,$$

$$\psi_0 = \|\psi_{01}, \psi_{02}, \dots\| \in \tilde{L}_2(0, l),$$

$$\Phi_m(x, t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} e^{i\lambda t} \left\{ \int_0^x \frac{\psi_{0m}(\xi)}{\lambda - \alpha(\xi)} \cdot e^{\int_{\xi}^x \frac{d\eta}{\lambda - \alpha(\eta)}} d\xi \right\} d\lambda.$$

Используя теоремы 7 и 8 и повторяя рассуждения, приведенные при доказательствах теорем 5 и 6, получаем следующие две теоремы.



**Теорема 9.** Пусть случайный процесс  $x(t) \in D^{(\infty)}[\alpha(x)]$  и  $\alpha(x)$  является непрерывной функцией. Тогда корреляционная функция процесса  $x(t)$  имеет вид

$$V(t, s) = \bar{V}(t, s) + F(t-s), \quad (76)$$

где функция  $\bar{V}(t, s)$  имеет вид (74), а  $F(t-s)$  — эрмитово положительная функция с ограниченным спектром.

**Теорема 10.** Если заданная функция  $V(t, s)$  представима в виде (75), то существует гауссовский процесс  $x(t) \in D^{(\infty)}[\alpha(x)]$ , корреляционная функция которого совпадает с  $V(t, s)$ .

### § 5. Случайные процессы класса $D^{(r)}[x]$

Рассмотрим частный случай, когда  $\alpha(x) = x$ . Теперь оператор  $\hat{A}$  имеет вид

$$\hat{A}f(x) = xf(x) + i \int_0^x f(\xi) d\xi. \quad (76)$$

Тогда

$$\Phi(x, t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} e^{i\lambda t} \left\{ \int_0^x \frac{\psi_0(\xi)}{\lambda - \xi} e^{t \ln \frac{\lambda - \xi}{\lambda - x}} d\xi \right\} d\lambda \quad (77)$$

или, выполняя интегрирование по  $\lambda$ , получим

$$\Phi(x, t) = e^{ixt} \int_0^x \psi_0(\xi) M(1-i, 1, it(\xi-x)) d\xi, \quad (78)$$

где  $M(a, c, z)$  — функция Куммера,

$$M(a, c, z) = 1 + \frac{a}{c} \cdot \frac{z}{1!} + \frac{a(a+1)}{c(c+1)} \frac{z^2}{2!} + \dots$$

подставляя в соотношение

$$\hat{x}(t) = e^{t\hat{A}} \psi_0(x) = -\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} e^{i\lambda t} (\hat{A} - \lambda E)^{-1} \psi_0 d\lambda$$

выражение для резольвенты оператора  $\hat{A}$ , получим

$$\hat{x}(t) = e^{ixt} \psi_0(x) + \frac{1}{2\pi} \int_{\gamma} e^{i\lambda t} \left\{ \int_0^x \frac{\psi_0(\xi) e^{t \ln \frac{\lambda - \xi}{\lambda - x}}}{(\lambda - x)(\lambda - \xi)} d\xi \right\} d\lambda.$$

После несложных вычислений получим

$$\hat{x}(t) = e^{ixt} (\psi_0(x) - t \int_0^x M(1-i, 2, it(\xi-x)) \psi_0(\xi) d\xi). \quad (79)$$

Интегрируя в (79) по частям и предполагая, что  $\psi_0(x)$  — дифференцируемая функция на  $[0, l]$  и  $\psi_0(0) = 0$ , имеем

$$\hat{x}(t) = e^{ixt} \int_0^x M(-i, 1, it(\xi-x)) \psi_0'(\xi) d\xi. \quad (80)$$

Асимптотическое поведение вырожденной гипергеометрической функции описывается формулой (при  $|z| \gg a$ ,  $|z| \gg c$ )

$$M(a, c, z) \approx \frac{\Gamma(a)}{\Gamma(c-a)} (-z)^{-a} \left\{ 1 - \frac{a(a-c+1)}{z} + \frac{a(a+1)(a-c+1)(a-c+2)}{2!z^2} + \dots \right\} + \frac{\Gamma(c)}{\Gamma(a)} e^z z^{a-c} \left\{ 1 + \frac{(1-a)(c-a)}{z} + \frac{(1-a)(2-a)(c-a)(c-a+1)}{2!z^2} + \dots \right\}. \quad (81)$$

Отсюда, фиксируя  $\varepsilon > 0$  и используя (80) и (81), для больших  $\tau$  получаем

$$\hat{x}(t+\tau) \approx \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{\Gamma(1+i)} I_1(\varepsilon) + \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{\Gamma(1+i)} I_2(\varepsilon), \quad (82)$$

где

$$I_1(\varepsilon) = \int_0^{x-\varepsilon} e^{ix(t+\tau)} e^{i \ln(x-\xi)(t+\tau)} \psi'_0(\xi) d\xi, \\ I_2(\varepsilon) = \int_{x-\varepsilon}^x e^{ix(t+\tau)} M(-i, 1, i(t+\tau)(\xi-x)) \psi'_0(\xi) d\xi.$$

Функция  $M(-i, 1, z)$  является целой функцией от  $z$  и из асимптотики (81) видно, что она ограничена на мнимой оси, т. е.

$$|M(-i, 1, it(\xi-x))| < C. \quad (83)$$

Далее,

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} e^{-ix\tau} e^{-i \ln \tau} I_1(\varepsilon) = \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{\Gamma(1+i)} \int_0^{x-\varepsilon} e^{ixt} e^{i \ln(x-\xi)} \psi'_0(\xi) d\xi. \quad (84)$$

Покажем, что

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} e^{-ix\tau} e^{-i \ln \tau} \hat{x}(t+\tau) = \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{\Gamma(1+i)} \int_0^x e^{i \ln(x-\xi)} \psi'_0(\xi) d\xi.$$

Зададим  $\varepsilon > 0$ . Выберем достаточно  $\delta > 0$  такое, что

$$C \int_{x-\delta}^x |\psi'_0(\xi)| d\xi < \frac{\varepsilon}{3}, \quad \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{|\Gamma(1+i)|} \int_{x-\delta}^x |\psi'_0(\xi)| d\xi < \frac{\varepsilon}{2}. \quad (85)$$

Теперь зафиксируем  $\delta > 0$ . Из асимптотики (81) вытекает, что

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} e^{-ix\tau} e^{-i \ln \tau} \int_0^{x-\delta} e^{ix(t+\tau)} M(-i, 1, i(t+\tau)(\xi-x)) \psi'_0(\xi) d\xi = \\ = \lim_{\tau \rightarrow \infty} e^{-ix\tau} e^{-i \ln \tau} I_1(\delta) = e^{-\frac{\pi}{2}} e^{ixt} \int_0^{x-\delta} e^{i \ln(x-\xi)} \psi'_0(\xi) d\xi. \quad (86)$$

Обозначим

$$m(\delta) = e^{-\frac{\pi}{2}} e^{ixt} \int_0^{x-\delta} e^{i \ln(x-\xi)} \psi'_0(\xi) d\xi.$$

Используя (86), найдем  $\tau_0(\varepsilon, \delta)$  такое, что при  $\tau > \tau_0$  имеет место неравенство

$$|e^{-ix\tau} e^{-i \ln \tau} \int_0^{x-\delta} e^{ix(t+\tau)} M(-i, 1, i(t+\tau)(\xi-x)) \psi'_0(\xi) d\xi - m(\delta)| < \frac{\varepsilon}{3}. \quad (87)$$

Из оценок (85) и (87) получим

$$\left| e^{-ix} e^{-i \ln \tau} \hat{x}(t + \tau) - \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{\Gamma(1+i)} e^{ixt} \int_0^x e^{i \ln(x-\xi)} \psi'_0(\xi) d\xi \right| < \varepsilon.$$

Тем самым доказана следующая

**Теорема 11.** Для случайного процесса  $\hat{x}(t) = e^{i\hat{A}t} \psi_0$ , где

$$\hat{A}f(x) = xf(x) + i \int_0^x f(\xi) d\xi,$$

$\psi_0(\xi)$  — дифференцируемая функция,  $\psi'_0(\xi) \in L_2(0, l)$ ,  $\psi_0(0) = 0$ , существует

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} e^{-i \ln \tau} e^{-ix\tau} \hat{x}(t + \tau) = \frac{e^{-\frac{\pi}{2}} e^{ixt}}{\Gamma(1+i)} \int_0^x \psi'_0(\xi) e^{i \ln(x-\xi)} d\xi. \quad (88)$$

Введем линейный оператор

$$S \psi_0(x) = \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{\Gamma(1+i)} \int_0^x \psi'_0(\xi) e^{i \ln(x-\xi)} d\xi. \quad (89)$$

Используя неравенство Коши — Буняковского и оценку (83), получим оценку

$$|\hat{x}(t + \tau)| \leq C l^{\frac{1}{2}} \|\psi'_0(\xi)\|. \quad (90)$$

Используя (90) и (88) и применяя теорему Лебега о предельном переходе получим

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} \int_0^l \hat{x}(t + \tau) \overline{\hat{x}(s + \tau)} dx = \int_0^l e^{ix(t-s)} S \overline{\psi_0} \psi_0 dx. \quad (91)$$

Так как  $\hat{x}(t)$  является диссипативным процессом, то

$$\|S \psi_0(x)\| \leq \|\psi_0(x)\|, \quad (92)$$

(92) показывает, что  $S$  можно распространить по непрерывности на все  $L_2(0, l)$ . Тем самым получаем следующую

**Теорема 12.** Пусть случайный процесс  $x(t) \in D^{(1)}[x]$  и пусть оператор  $A$  в представлении  $x(t) = e^{iAt} x(0)$  является простым оператором. Тогда

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} V(t + \tau, s + \tau) = (e^{ix(t-s)} S \psi_0, S \psi_0), \quad (93)$$

где  $S$  — линейный ограниченный оператор, действующий в  $L_2(0, l)$  и имеющий на плотном в  $L_2(0, l)$  множестве следующий вид:

$$S \psi_0(x) = \frac{e^{-\frac{\pi}{2}}}{\Gamma(1+i)} \int_0^x \psi'_0(\xi) e^{i \ln(x-\xi)} d\xi,$$

$\psi_0(\xi)$  — дифференцируемая функция на  $[0, l]$ ,  $\psi'_0(\xi) \in L_2(0, l)$ . Очевидно, ранее введенный оператор

$\hat{T}$  ( $\hat{T} = \lim_{\tau \rightarrow \infty} e^{-i\hat{A}^* \tau t} e^{-i\hat{A} t}$ ) связан с оператором  $S$  равенством  $\hat{T} = S^* S$ . Отсюда вытекает, что в этом случае оператор  $\hat{T}$  задается формулой

$$\hat{T} \psi(x) = \frac{e^{-\pi}}{\Gamma(1-i) \Gamma(1+i)} \int_x^l \left\{ \int_0^\xi e^{i \ln \frac{\xi-\eta}{\xi-x}} \psi''(\eta) \right\} d\xi, \quad (94)$$

$\psi_0(x)$  — дважды дифференцируемая функция на  $[0, l]$  и  $\psi''_0(x) \in L_2$ ,

$$\psi_0(0) = \psi'_0(0) = 0.$$

Имеет место следующая

**Теорема 13.** Пусть случайный процесс  $x(t) \in D^{(r)}[x]$ . Тогда корреляционная функция процесса  $x(t)$  имеет вид

$$V(t, s) = (e^{ix(t-s)} \bar{S} \psi_0(x), \bar{S} \psi_0(x)) + \int_0^\infty \sum_{m=1}^r \Phi_m(l, t + \tau) \overline{\Phi_m(l, s + \tau)} d\tau + F(t - s), \quad (95)$$

где

$$\psi_0(x) = \|\psi_{01}(x), \dots, \psi_{0r}(x)\| \in L_2^{(r)},$$

$$\bar{S} = \underbrace{S \oplus S \oplus \dots \oplus S}_r, \quad S \text{ задается (89)}$$

$$\Phi_m(l, t) = e^{it} \int_0^1 \psi_{0m} M(I - i, 1, it(x - l)) dx,$$

$F(t - s)$  — эрмитово положительная функция с ограниченным спектром.

**Теорема 14.** Если заданная функция  $V(t, s)$  представима в виде (95), то существует гауссовский процесс  $x(t) \in D^{(r)}[x]$ , корреляционная функция которого совпадает с  $V(t, s)$ .

Доказательство теорем (13) и (14) проводится аналогично доказательствам теорем 5 и 6.

В заключение выражаю искреннюю благодарность М. С. Лившицу и А. А. Янцевичу за постановку проблемы и за ценные указания и советы.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. К. Ито. Вероятностные процессы. ИЛ, 1963.
2. Ю. А. Розанов. Стационарные случайные процессы. М., Физматгиз, 1963.
3. М. С. Бродский, М. С. Лившиц. Спектральный анализ несамосопряженных операторов и промежуточные системы. УМН, XIII, вып. 1, 1791, 1958, 3—85.
4. М. С. Бродский. Треугольные и жордановы представления линейных операторов. М., «Наука», 1969.
5. М. С. Бродский. Об интегральном представлении ограниченных несамосопряженных операторов с вещественным спектром. ДАН, 126, № 6 (1959), 1166—1169.
6. И. Ц. Гохберг, М. Г. Крейн. Введение в теорию линейных несамосопряженных операторов.
7. М. С. Лившиц, А. А. Янцевич. Тезисы к докладу «Несамосопряженные операторы и случайные процессы». Харьковская областная конференция научных работников, посвященная 100-летию со дня рождения В. И. Ленина, 1970.

Поступила 20 мая 1970 г.