

ОБ ЭКВИВАЛЕНТНОСТИ ОДНОГО КЛАССА
СЛУЧАЙНЫХ ПРОЦЕССОВ В ГИЛЬБЕРТОВОМ
ПРОСТРАНСТВЕ И ВИНЕРОВСКОГО ПРОЦЕССА

Лиляна Петрушевски

Резюме. В этой работе рассматриваем эквивалентность процесса

$$\xi(y) = \int_0^t a(s)ds + W(t)$$

со значениями в сепарабельном гильбертовом пространстве и винеровского процесса $W(t)$ на конечном интервале $[0, T]$

Введение. Пусть $a = a(s)$ случайный процесс в сепарабельном гильбертовом пространстве H . Предположим что все значения $a(s)$, $s \in [0, T]$ имеют нулевые средние $Ea(s) = 0$ и

$$(1) \quad \int_0^T E\|a(s)\|^2 ds < \infty.$$

Тогда $E\|a(s)\|^2 < \infty$ для почти всех $s \in [0, T]$ и случайный процесс $a = a(s)$ будем рассматривать на конечном интервале $[0, T]$ как функцию на этом интервале, со значениями в гильбертовом пространстве $L_2(H)$ случайных величин $\eta : E\|\eta\|^2 < \infty$ со скалярным произведением $\langle \eta_1, \eta_2 \rangle = E(\eta_1, \eta_2)$ и нормой $\|\eta\|^2 = E\|\eta\|^2 \cdot (\|\eta\|, (\eta, \eta))$ — это норма и скалярное произведение в гильбертовом пространстве H). В этом смысле, случайный процесс $a(s)$ измерим (интегрируем) если он измерим (интегрируем) как функция со значениями в $L_2(H)$.

Пусть $W = W(t)$, $t \geq 0$ стандартный винеровский процесс в сепарабельном гильбертовом пространстве H . Хочется будет интересовать вопрос об эквивалентности случайных процессов $\xi = \xi(t)$ и $W = W(t)$ на конечном интервале $[0, T]$ в случае когда

$$(2) \quad \xi(t) = \int_0^t a(s)ds + W(t), \quad 0 \leq t \leq T$$

AMS Subject Classification (1980): Primary 60 G 12, 60 G 15, 60 G 30

где $a(s)$ измеримый случайный процесс в гильбертовом пространстве $H(Ea(s) = 0)$ удовлетворяющий неравенству (1). Интеграл в этом равенстве—это интеграл Лебега интегрируемой функции $a(s)$ со значениями в $L_2(H)$.

Эту задачу рассматривал Ершов [6] для одномерных и Скороход [7] для конечномерных случайных процессов, рассматривая эквивалентность как эквивалентность распределений соответствующих процессам $\xi(t)$ и $W(t)$. Такую же задачу для одномерных случайных процессов рассматривал Ю. А. Розанов [3], но определял эквивалентность несколько иначе.

Мы будем говорить (по Розанову, [3]) что процесс $\xi(t)$ эквивалентен процессу $W(t)$ на интервале $[0, T]$ если отображение

$$B : (u, W(t)) \rightarrow (u, \xi(t)), \quad u \in H, \quad 0 \leq t \leq T$$

продолжается до линейного ограниченного обратимого оператора B из гильбертова пространства $H(W)$ в гильбертово пространство $H(\xi)$ и, кроме того, если разность $I - B^*B$ будет оператором Гильберта-Шмидта. ($H(W)$ и $H(\xi)$ —замкнутые в среднем квадратичном линейные оболочки соответствующих скалярных случайных величини $(u, W(t))$ и $(u, \xi(T))$, $u \in H$, $0 \leq t \leq T$). Но мы знаем ([2, 4]) что в случае когда $a(s)$ гауссовский процесс, процессы $W(t)$ и $\xi(t)$ эквивалентны тогда и только тогда когда эквивалентны их распределения.

Пусть $B_\xi(s, t)$ —корреляционная функция случайного процесса $\xi(t)$

$$E(u, \xi(s))\overline{(v, \xi(t))} = (B_\xi(s, t)u, v), \quad s, t \in [0, T], \quad u, v \in H$$

Корреляционная функция винеровского процесса $W(t)$ имеет вид ([5]), $B_w(s, t) = \min(s, t)I$. Согласно общим теоремам ([3]) оператор $I - B^*B$ будет оператором Гильберта-Шмидта тогда и только тогда когда имеет место представление

$$(3) \quad B_w(s, t) - B_\xi(s, t) = \int_0^t \int_0^s K(x, y) dx dy$$

где $K(x, y)$ операторная функция со значениями в гильбертовом пространстве $S_2(H)$ всех операторов Гильберта-Шмидта действующих в H с интегрируемой в квадрате следовой нормой:

$$(4) \quad \int_0^T \int_0^T |K(x, y)|^2 dx dy < \infty.$$

Далее, если разность $I - B^*B$ оператор Гильберта-Шмидта, то условие обратимости ограниченного оператора B можно выразить следующим образом: оператор $I - B^*B$ не имеет собственного значения равного 1 ([2, 3]) или

$$(5) \quad \int_0^T \int_0^T (K(x, y)b(x), b(y)) dx dy \neq \int_0^T \|b(x)\|^2 dx$$

для каждой интегрируемой в квадрате функции на интервале $[0, T]$ со значениями в H , для которой

$$\int_0^T \|b(x)\|^2 dx \neq 0.$$

2. Вспомогательные результаты. Перейдем к решению нашей задачи.

Из равенства (2) следует что для всех $u, v \in H$.

$$(6) \quad \begin{aligned} (u, \xi(s)) &= \int_0^s (u, a(x)) dx + (u, W(s)) \\ (v, \xi(t)) &= \int_0^t (v, a(y)) dy + (v, W(t)) \end{aligned}$$

откуда немедленно получается, что

$$(7) \quad \begin{aligned} (B_w(s, t)u - B_\xi(s, t)u, v) &= - \int_0^t \int_0^s \langle (u, a(x)), (v, a(y)) \rangle dxdy - \\ &\quad - \int_0^s \langle (u, a(x)), (v, W(t)) \rangle dx - \int_0^t \langle (u, W(s)), (v, a(y)) \rangle dy \end{aligned}$$

где $\langle \varphi, \psi \rangle$ обозначает скалярное произведение скалярных случайных величин φ и ψ ($\langle \varphi, \psi \rangle = E\varphi\psi$).

Рассмотрим первый член суммы (7):

$$- \int_0^s \int_0^t \langle (u, a(x)), (v, a(y)) \rangle dxdy$$

Для $x, y \in [0, T]$ обозначим

$$(8) \quad \Phi_{xy}(u, v) = -\langle (u, a(x)), (v, a(y)) \rangle.$$

Легко увидеть, что при условии (1), для почти всех $x, y \in [0, T]$, $\Phi_{xy}(u, v)$ билинейный в гильбертовом пространстве H . При этом

$$|\Phi_{xy}(u, v)|^2 \leq E |(u, a(x))|^2 E |(v, a(y))|^2 \leq E |a(x)|^2 E \|a(y)\|^2 \|u\|^2 \|v\|^2$$

Как известно, общий вид билинейного функционална

$$(9) \quad \Phi_{xy}(u, v) = (B_a(x, y)u, v)$$

где $B_a(x, y)$ ограниченный линейный оператор со нормой

$$\|B_a(x, y)\| \leq \{E \|a(x)\|^2\}^{1/2} \{E \|a(y)\|^2\}^{1/2}.$$

Более того, $B_a(x, y)$ оператор Гильберта-Шмидта для почти всех $x, y \in [0, T]$ и операторная функция $B_a(x, y)$ имеет интегрируемую в квадрате следовую норму

$$(10) \quad \int_0^T \int_0^T |B_a(x, y)|^2 dxdy < \infty.$$

Действительно, пусть $(e_k)_1^\infty$ какой нибудь ортонормированный базис в сепарабельном гильбертовом пространстве H . Тогда

$$\begin{aligned} |B_a(x, y)|^2 &= \sum_{k,j=1}^{\infty} |(B_a(x, y))e_k, e_j|^2 = \sum_{k,j=1}^{\infty} |\langle (e_k, a(x)), (e_j, a(y)) \rangle|^2 \leq \\ &\leq \sum_{k,j=1}^{\infty} E |(e_k, a(x))|^2 E |(e_j, a(y))|^2 = E \|a(x)\|^2 E \|a(y)\|^2 \end{aligned}$$

и

$$\int_0^T \int_0^T |B_a(x, y)|^2 dx dy \leq \int_0^T \int_0^T E \|a(x)\|^2 E \|a(y)\|^2 dx dy = \left\{ \int_0^T E \|a(x)\|^2 dx \right\}^2 < \infty$$

Согласно равенствам (7), (8) и (9) первый член суммы (7) можно представить в виде

$$(11) \quad - \int_0^t \int_0^s \langle (u, a(x)), (v, a(y)) \rangle dx dy = \int_0^t \int_0^s (B_a(x, y) u, v) dx dy$$

где $B_a(x, y)$ —операторная функция, интегрируемой в квадрате следовой нормой (неравенство (10)).

Рассмотрим второй член суммы (7):

$$(12) \quad \int_0^s \langle (u, a(x)), (v, W(t)) \rangle dx = \int_0^s \langle (P_t^v(-(u, a(x))), (v, W(t))) \rangle dx$$

где P_t^v оператор ортогонального проектирования на замкнутую (в среднем квадратичном) линейную оболочку всех значений.

$$(v, W(y)), \quad 0 \leq y \leq t$$

Скалярному случайному процессу $(v, W(y)), t \leq t \leq T$ с некоррелированными приращениями отвечает структурная функция

$$F_v(y) = E |(v, W(y))|^2 = \|v\|^2 y$$

и имеет место следующее представление в виде стохастического интеграла Ито:

$$(13) \quad P_t^v(-(u, a(x))) = \int_0^t c(x, y, u, v) d(v, W(y))$$

где

$$\begin{aligned} \int_0^t |c(x, y, u, v)|^2 dF_v(y) &= E |P_t^v(-(u, a(x)))|^2 \leq \\ &\leq E |(u, a(x))|^2 \leq \|u\|^2 E \|a(x)\|^2 < \infty \end{aligned}$$

для почти всех $x \in [0, T]$.

Согласно равенствам (12) и (13):

$$\begin{aligned}
 & - \int_0^s \langle (u, a(x)), (v, W(t)) \rangle dx = \\
 &= \int_0^s \left\langle \int_0^t c(x, y, u, v) d(v, W(y)), \int_0^t d(v, W(y)) \right\rangle dx = \\
 &= \int_0^s \int_0^t c(x, y, u, v) \|v\|^2 dy dx
 \end{aligned}$$

и на конец

$$(14) \quad - \int_0^s \langle (u, a(x)), (v, W(t)) \rangle dx = \int_0^t \int_0^s \Phi_{xy}(u, v) dx dy$$

где

$$(15) \quad \Phi_{xy}(u, v) = c(z, y, u, v) \|v\|^2$$

Из равенства (14) легко получается что для всех $s, t \in [0, T]$

$$\int_0^t \int_0^t \Phi_{xy}(\alpha_1 u_1 + \alpha_2 u_2, v) dx dy = \int_0^t \int_0^s [\alpha_1 \Phi_{xy}(u_1, v) + \alpha_2 \Phi_{xy}(u_2, v)] dx dy$$

и следовательно

$$(16) \quad \Phi_{xy}(\alpha_1 u_1 + \alpha_2 u_2, v) = \alpha_1 \Phi_{xy}(u_1, v) + \alpha_2 \Phi_{xy}(u_2, v)$$

для почти всех $x, y \in [0, T]$. Похоже этому получается, что

$$(17) \quad \Phi_{xy}(u \beta_1 v_1 + \beta_2 v_2) = \overline{\beta_2} \Phi_{xy}(u, v_1) + \overline{\beta_2} \Phi_{xy}(u, v_2)$$

для почти всех $x, y \in [0, T]$.

Далее, пусть $(e_k)_1^\infty$ какой нибудь ортонормированный базис в сепарабельном гильбертовом пространстве H . Тогда

$$\begin{aligned}
 & \int_0^t \sum_{k=1}^{\infty} |\Phi_{xy}(u, e_k)|^2 dy = \sum_{k=1}^{\infty} \int_0^t |c(x, y, u, e_k)|^2 dy = E |P_t(-(u, a(x)))|^2 \leq \\
 (18) \quad & \leq E |(u, a(x))|^2 \leq \|u\|^2 E \|a(x)\|^2 < \infty
 \end{aligned}$$

где P_t оператор ортогонального проектирования на $H_t(W)$ -замкнутую линейную оболочку всех значений $(u, W(x))$, $u \in H$, $0 \leq x \leq t$. Из (18) следует что

$$N^2(x, y, u) = \sum_{k=1}^{\infty} |\Phi_{xy}(u, e_k)|^2 dy$$

не зависит от выбора базиса и, согласно условию (1)

$$(19) \quad N(x, y, u) < \infty$$

для почти всех $x, y \in [0, T]$. Следовательно, для $v \in H$, $v \neq 0$

$$\left| \overline{\Phi_{xy}\left(u, \frac{v}{\|v\|}\right)} \right| \leq N(x, y, u)$$

и

$$\left| \overline{\Phi_{xy}(u, v)} \right| \leq N(x, y, u) \|v\|$$

а это вместе с равенством (17) означает что $\Phi(v) = \overline{\Phi_{xy}(u, v)}$ линейный ограниченный функционал в гильбертовом пространстве H . Согласно теореме Рисса

$$(20) \quad \Phi_{xy}(u, v) = (C(x, y)u, v).$$

Из равенства (16) и (20) немедленно следует что $C(x, y)$ линейный оператор. Пусть, снова $(e_k)^\infty_1$ какой нибудь ортонормированный базис в гильбертовом пространстве H . Тогда

$$\begin{aligned} \int_0^t \sum_{k,j=1}^{\infty} |(C(x, y)E_k, e_j)|^2 dy &= \sum_{k,j=1}^{\infty} \int_0^t |c(x, y, e_k, e_j)|^2 dy = \\ \sum_{k=1}^{\infty} E |P_t(-(e_k, a(x)))|^2 &\leq \sum_{k=1}^{\infty} E |(e_k, a(x))|^2 = E \|a(x)\|^2 \end{aligned}$$

для всех $t \in [0, T]$ и следовательно,

$$\int_0^T \sum_{k,j=1}^{\infty} |(C(x, y)e_k, e_j)|^2 dy \leq E \|a(x)\|^2$$

откуда, согласно условию (1), следует, что $C(x, y)$, для почти всех $x, y \in [0, T]$ являющаяся оператором Гилльберта-Шмидта и что

$$(21) \quad \int_0^T \int_0^T |C(x, y)|^2 dx dy < \infty$$

Рассматривая равенства (14), (15) и (20), получаем что второй член суммы (7) можно представить в виде

$$(22) \quad - \int_0^s \langle (u, a(x)), (v, W(t)) \rangle = \int_0^t \int_0^s (C(x, y)u, v) dx dy$$

где, согласно неравенству (21), $C(x, y)$ -операторная функция с интегрируемой в квадрате следовой нормой.

Рассмотрим третий член суммы (7): Из равенства (22) немедленно следует что третий член суммы (7) можно представить в виде

$$(23) \quad - \int_0^t \langle (u, W(s)), (v, a(y)) \rangle dy = \int_0^t \int_0^s (C^*(y, x)u, v) dx dy$$

Согласно интегрируемости в квадрате следовой нормы операторной функции $C(x, y)$ выражаемой условием (21), имеем что $C^*(y, x)$ оператор Гильберта-Шмидта для почти всех $x, y \in [0, T]$ и операторная функция $C^*(y, x)$ имеет интегрируемую в квадрате следовую норму

$$(24) \quad \int_0^T \int_0^T |C^*(y, x)|^2 dx dy < \infty$$

Введем обозначение

$$(25) \quad K(x, y) = B_a(x, y) + C(x, y) + C^*(y, x)$$

Тогда, согласно равенствам (7), (11), (22) и (23)

$$(26) \quad (B_w(s, t)u - B_\xi(s, t)u, v) = \int_0^t \int_0^s (K(x, y)u, v) dx dy$$

или в операторной форме

$$(27) \quad B_w(s, t) - B_\xi(s, t) = \int_0^t \int_0^s (K(x, y) dx dy$$

Согласно интегрируемости в квадрате следовой нормы операторных функций $B_a(x, y)$, $C(x, y)$ и $C^*(y, x)$ (условия (10), (21) и (24)) $K(x, y)$ оператор Гильберта-Шмидта для почти всех $x, y \in [0, T]$ и операторная функция $K(x, y)$ имеет интегрируемую в квадрате следовую норму

$$(28) \quad \int_0^T \int_0^T |(K(x, y)|^2 dx dy$$

Сформулируем полученный выше результат в виде следующего предложения.

Лемма. *Разность корреляционных функций винеровского процесса $W(t)$ и случайного процесса $\xi(t)$ абсолютно непрерывна относительно $ds \times dt$, точнее*

$$B_w(s, t) - B_\xi(s, t) = \int_0^t \int_0^s K(x, y) dx dy$$

где операторная функция $K(x, y)$ имеет интегрируемую в квадрате следовую норму

$$\int_0^T \int_0^T |K(x, y)|^2 dx dy < \infty$$

3. Эквивалентность винеровскому процессу. Результат который мы получили и сформулировали в виде леммы значит, что отображение

$$B : (u, W(t)) \rightarrow (u, \xi(t)), u \in H, 0 \leq t \leq T$$

продолжающаяся в линейный ограниченный оператор B из гильбертова пространства $H(W)$ в гильбертово пространство $H(\xi)$ и разность $I - B^*B$ оператор Гильберта-Шмидта. Для эквивалентности случайных процессов

$\xi(t)$ и $W(t)$ нужно еще чтобы B был обратимым т.е. чтобы операторная функция $K(x.y)$ удовлетворяла условию (5). Рассмотрим выражение

$$(29) \quad \begin{aligned} & \int_0^T \int_0^T (K(x, y)b(x), b(y)) dx dy = \\ & = \int_0^T \int_0^T (B_a(x, y)b(x), b(y)) dx dy + \int_0^T \int_0^T (C(x, y)b(x), b(y)) dx dy + \\ & + \int_0^T \int_0^T (C^*(x, y)b(x), b(y)) dx dy \end{aligned}$$

для интегрируемой в квадрате функции $b = b(x)$ на интервале $[0, T]$ со значениями в гильбертовом пространстве H ,

$$\int_0^T \|b(x)\|^2 dx \neq 0$$

Легко увидеть что

$$(30) \quad \int_0^T \int_0^T (B_a(x, y)b(x), b(y)) dx dy = -E \left| \int_0^T (b(x), a(x)) dx \right|^2$$

Далее

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_0^T (C(x, y)b(x), b(y)) dx dy &= \int_0^T \int_0^T \left(C(x, y)b(x), \sum_{k=1}^{\infty} (b(y), e_k) e_k \right) dx dy \\ &= \int_0^T \int_0^T \sum_{k=1}^{\infty} (e_k, b(y)) (C(x, y)b(x), e_k) dx dy \end{aligned}$$

и согласно равенствам (15) и (20)

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_0^T (C(x, y)b(x), b(y)) dx dy &= \int_0^T \int_0^T \sum_{k=1}^{\infty} (e_k, b(y) \Phi_{xy}(b(x), e_k)) dx dy = \\ &= \int_0^T \int_0^T \sum_{k=1}^{\infty} (e_k, b(y) (c(x, y, b(x), e_k))) dx dy = \\ &= \int_0^T \left\langle \sum_{k=1}^{\infty} \int_0^T (C(x, y), b(x), e_k) d(e_k, W(y)), \sum_{k=1}^{\infty} \int_0^T (b(y), e_k) d(e_k, W(y)) \right\rangle dx = \\ &= \int_0^T \langle P(-(b(x), a(x)), \eta(b)) \rangle dx \end{aligned}$$

где P оператор ортогонального проектирования на $H(W)$ и

$$(31) \quad \eta(b) = \sum_{k=1}^{\infty} \int_0^T (b(y), e_k) d(e_k, W(y))$$

$$(32) \quad E |\eta(b)|^2 = \int_0^T \|b(x)\|^2 dx$$

и наконец

$$(33) \quad \int_0^T \int_0^T (C(x, y)b(x), b(y)) dx dy = - \left\langle \int_0^T (b(x), a(x)) dx, \eta(b) \right\rangle$$

откуда следует

$$(34) \quad \int_0^T \int_0^T (C^*(x, y)b(x), b(y)) dx dy = - \left\langle \eta(b), \int_0^T (b(x), a(x)) dx \right\rangle$$

Равенства (29), (30), (33) и (34) вместе означают что

$$(35) \quad \begin{aligned} & \int_0^T \int_0^T (K(x, y)b(x), b(y)) dx dy = \\ & = \int_0^T \|b(x)\|^2 dx - E \left| \int_0^T (b(x), a(x)) dx + \eta(b) \right|^2 \end{aligned}$$

откуда ясно что условие обратимости линейного ограниченного оператора B можно выразить следующим образом:

$$(36) \quad \int_0^T (b(x), a(x)) dx + \eta(b) \neq 0$$

с вероятностью один для всех интегрируемых в квадрате функций $b = b(x)$ на интервале $[0, T]$ со значениями в гильбертовом пространстве H ,

$$\int_0^T \|b(x)\|^2 dx \neq 0.$$

Это условие обратимости оператора B окажется очень полезным в изучении случайного процесса $\xi = \xi(t)$ в случае когда он решение стохастического интегрального уравнения

$$\xi(t) = \int_0^t A(s)\xi(s) ds + W(t), \quad 0 \leq t \leq T$$

Сформулируем полученные выше результаты в виде следующего предложения.

Теорема. Пусть $W = W(t)$, $0 \leq t \leq T$ стандартный винеровский процесс в сепарабельном гильбертовом пространстве H и

$$\xi(t) = \int_0^t \alpha(s) ds + W(t), \quad 0 \leq t \leq T$$

где $\alpha(s)$ измеримый случайный процесс в H , $Ea(s) = 0$ и

$$\int_0^T E\|a(s)\|^2 ds < \infty$$

При условии обратимости (36), случайные процессы $\xi = \xi(t)$ и $W = W(t)$ эквивалентны на конечном интервале $[0, T]$.

ЛИТЕРАТУРА

- [1] Z. Ivković, J. Bulatović, J. Vukmirović, S. Živanović, *Application of spectar multiplicity in separable Hilebert space to stoastic processes*, Beograd, Math. Inst. 1974.
- [2] Ю. А. Розанов, *Гауссовские бесконечномерные распределения*, Наука, Москва, 1968.
- [3] Ю. А. Розанов, *Теория оновляющихся процессов*, Наука, Москва, 1974.
- [4] Ю. А. Розанов, *Марковские случайные поля*, Наука, Москва, 1981.
- [5] Ю. А. Далеский, С. В. Фомин, *Меры и дифференциальные уравнения в бесконечномерных пространствах*, Наука Москва, 1983.
- [6] М. П. Ершов, *Об абсолютной непрерывности мер, отвечающих процессам диффузионного типа*, Теория вероятностей и ее применения **17** (1972), 173–178.
- [7] И. И. Гихман, А. В. Скороход, *Теория случайных процессов, том III*, Наука, Москва, 1975.
- [8] Н. И. Ахиезер, И. М. Глазман, *Теория линейных операторов в гильбертовом пространстве*, Наука, Москва, 1966.

Arhitetonski fakultet
11000 Beograd
Jugoslavija

(Поступила 30 05 1988)