

THE CHARACTERIZATION OF THE PROBABILITY
MEASURES ON THE BANACH SPACE
BY TWO-DIMENSIONAL CYLINDRICAL DISTRIBUTION

Let B be separable Banach space and ξ —weak probability measure on the B . The conditions on the two-dimensional distribution of ξ under which $P(\xi \in B) = 1$ are investigated.

УДК 519.21

А. И. ПОНОМАРЕНКО, канд. физ.-мат. наук
Киевский университет

ПРЕДСТАВЛЕНИЯ СКОЛЬЗЯЩЕГО СУММИРОВАНИЯ
ДЛЯ ОБОБЩЕННЫХ ОДНОРОДНЫХ СЛУЧАЙНЫХ ПОЛЕЙ
НА ЛОКАЛЬНО КОМПАКТНЫХ АБЕЛЕВЫХ ГРУППАХ

Условия представления одномерного обычного (необобщенного) однородного случайного поля на произвольной локально компактной абелевой группе G в виде скользящего суммирования были установлены в работе [1]. Несколько позднее, другими методами подобные условия были получены для дискретной группы G [2] и произвольной группы G [3]. В настоящей статье рассматриваются условия представимости в виде скользящего суммирования для обобщенных одномерных и многомерных однородных полей на G . В частности, такие условия приводятся и для многомерных обычных однородных полей на G (отметим, что эти условия для случая многомерного поля на дискретной группе G указывались в работе [4]).

Рассмотрим сначала одномерное обобщенное однородное в широком смысле случайное поле $\xi(\varphi)$, $\varphi \in D(G)$ на группе G [1]. Ковариационное ядро $B(\varphi, \psi)$, $\varphi, \psi \in D(G)$ такого поля $\xi(\varphi)$ допускает спектральное представление

$$B(\varphi, \psi) = \int_{\hat{G}} \varphi^{\wedge}(\chi) \overline{\psi^{\wedge}(\chi)} F(d\chi),$$

где \hat{G} — группа характеров группы G , φ^{\wedge} — преобразование Фурье основной функции $\varphi \in D(G)$, а F — положительная борелевская мера на \hat{G} (спектральная мера поля ξ) такая, что ковариационную функцию $T(\varphi)$, $\varphi \in D(G)$ поля $\xi(\varphi)$ (напомним, что $B(\varphi, \psi) = T(\psi^{\circ} * \varphi)$) можно единственным образом продолжить до медленно растущей обобщенной функции $\tilde{T}(\varphi)$, $\varphi \in S(G)$ (здесь $S(G)$ — основное пространство быстро убывающих функций на G).

Представлением скользящего суммирования (или среднего) поля $\xi(\varphi)$ будем называть представление $\xi(\varphi)$ стохастическим интегралом

$$\xi(\varphi) = \int_G C * \varphi(g) W(dg), \quad \varphi \in D(G), \quad (1)$$

где W — ортогональная случайная мера на σ -алгебре \mathfrak{B} борелевских множеств группы G , подчиненная мере Хаара μ на G ,

$$MW(\Delta)\overline{W(\Delta')} = \mu(\Delta \cap \Delta'), \quad \Delta, \Delta' \in \mathfrak{B},$$

а C — обобщенная случайная функция из $D'(G)$, которую можно продолжить до медленно растущей обобщенной функции из $S'(G)$ и для которой свертка $C * \varphi$ принадлежит пространству $L_2(G, \mu)$ при всех $\varphi \in D(G)$. Отметим, что в регулярном случае, т. е. когда поле $\xi(\varphi)$, $\varphi \in D(G)$ порождается обычным однородным полем $\xi(g)$, $g \in G$,

$$\xi(\varphi) = \int_G \varphi(g) \xi(g) \mu(dg),$$

равенство (1) означает, что поле $\xi(g)$ представимо в виде

$$\xi(g) = \int_G \tilde{c}(gs^{-1}) W(ds),$$

где функция $\tilde{c} \in L_2(G, \mu)$ и

$$C(\varphi) = \int_G \tilde{c}(g^{-1}) \varphi(g) \mu(dg).$$

Теорема 1. Поле $\xi(\varphi)$, $\varphi \in D(G)$ допускает представление скользящего суммирования тогда и только тогда, когда его спектральная мера F абсолютно непрерывна относительно меры Хаара $\hat{\mu}$ на \hat{G} , т. е. когда $\xi(\varphi)$ имеет спектральную плотность $f(\chi)$ относительно $\hat{\mu}$.

Доказательство. Пусть поле $\xi(\varphi)$ имеет спектральную плотность $f(\chi)$, $\chi \in \hat{G}$ и функция $\gamma(\chi)$ удовлетворяет соотношению

$$|\gamma(\chi)|^2 = f(\chi) \tag{2}$$

$\hat{\mu}$ -почти всюду ($\hat{\mu}$ -п. в.) (существование $\gamma(\chi)$ следует из того, что $f(\chi) \geq 0$ $\hat{\mu}$ -п. в.). Очевидно, что γ определяется с точностью до множителя, равного по модулю единице, и $\hat{\varphi}(\chi) \gamma(\chi) \in L_2(\hat{G}, \hat{\mu})$. Обозначим через Φ оператор Фурье—Планшереля на $L_2(G, \mu)$,

$$(\Phi u)(\chi) = \int_G \chi(g) u(g) \mu(dg), \quad u \in L_2(G, \mu),$$

а через Φ^{-1} — обратный ему оператор на $L_2(\hat{G}, \hat{\mu})$,

$$(\Phi^{-1}v)(g) = \int_{\hat{G}} \overline{\chi(g)} v(\chi) \hat{\mu}(d\chi), \quad v \in L_2(\hat{G}, \hat{\mu})$$

(при этом считается, что мера $\hat{\mu}$ соответствующим образом нормирована). Введем обобщенную функцию $C \in D'(G)$ с помощью соотношения $C * \varphi(g) = \Phi^{-1} \varphi \hat{\gamma}$. Тогда $C * \varphi(g) \in L_2(G, \mu)$ и в силу обобщенной теоремы Планшереля [5, с. 168] имеет место равенство

$$\begin{aligned} B(\varphi, \psi) &= \int_{\hat{G}} [\varphi \hat{\gamma}(x) \psi(x)] [\overline{\psi \hat{\gamma}(x) \varphi(x)}] \hat{\mu}(dx) = \\ &= \int_G [C * \varphi(g)] [\overline{C * \psi(g)}] \mu(dg). \end{aligned} \quad (3)$$

Из этого равенства и приведенного выше утверждения о спектральном представлении $B(\varphi, \psi)$ следует, что функцию $C \in D'(G)$ можно продолжить до функции $\tilde{C} \in S'(G)$. Применяя к представлению (3) ковариационного ядра поля $\xi(\varphi)$ теорему Карунена, получаем представление поля $\xi(\varphi)$ в виде скользящего суммирования (1). Существование у поля $\xi(\varphi)$, допускающего представление скользящего суммирования, спектральной плотности вида (2) легко установить, проводя указанные выше рассуждения в обратной последовательности. Теорема доказана.

Рассмотрим теперь n -мерное обобщенное однородное случайное поле $\xi(\varphi) = \{\xi_k(\varphi)\}_{k=1, \dots, n}$, $n > 1$ со случайной спектральной мерой $Z = \{Z_k\}_{k=1, \dots, n}$ и неслучайной спектральной мерой $F = \{F_{kl}\}_{k=1, \dots, n}^{l=1, \dots, n}$ [1]. Будем говорить, что поле $\xi(\varphi) = \{\xi_k(\varphi)\}_{k=1, \dots, n}$, рассматриваемое как вектор-столбец, допускает представление скользящего суммирования, если существуют такие векторная случайная мера $W = \{W_i\}_{i=1, \dots, m}$ на σ -алгебре \mathfrak{B} , удовлетворяющая условию $MW(\Delta) \times W^*(\Delta') = \{MW_i(\Delta) \overline{W_j(\Delta')}\}_{i=1, \dots, m}^{j=1, \dots, m} = \mu(\Delta \cap \Delta') E_m$ (E_m — единичная матрица порядка m), и матричная обобщенная функция $C = \{C_{kl}\}_{k=1, \dots, n}^{l=1, \dots, m}$, $C_{kl} \in D'(G)$, элементы которой можно продолжить до обобщенных функций медленного роста на G , и для которой $C_{kl} * \varphi(g) \in L_2(G, \mu)$ при всех $\varphi \in D(G)$, что

$$\xi(\varphi) = \int_G C * \varphi(g) W(dg). \quad (4)$$

Поле $\xi(\varphi) = \{\xi_k(\varphi)\}_{k=1, \dots, n}$ имеет ранг m , если у него существует спектральная плотность $f(x) = \{f_{ki}(x)\}_{k=1, \dots, n}^{i=1, \dots, m}$ относительно $\hat{\mu}$ и матрица $f(x)$ $\hat{\mu}$ -почти всюду имеет один и тот же ранг m .

Следующее предложение обобщает теорему 9.1 гл. 1 [6], относящуюся к многомерным обычным стационарным случайным процессам.

Теорема 2. Обобщенное поле $\xi(\varphi) = \{\xi_k(\varphi)\}_{k=1, \dots, n}$ допускает

представление скользящего суммирования (4) тогда и только тогда, когда оно имеет ранг m .

Доказательство. Пусть поле $\xi(\varphi)$ имеет m . Тогда, как и в случае стационарных процессов [6], существуют такие матричные функции $\gamma(\chi) = \{\gamma_{ki}(\chi)\}_{k=1, m}^{i=1, m}$ и $\zeta(\chi) = \{\zeta_{ik}(\chi)\}_{i=1, m}^{k=1, n}$ на \hat{G} , что $\hat{\mu}$ -почти всюду

$$f(\chi) = \gamma(\chi) \gamma^*(\chi), \quad \zeta(\chi) \gamma(\chi) = E_m. \quad (5)$$

Отсюда

$$\zeta(\chi) f(\chi) \zeta^*(\chi) = E_m \quad \hat{\mu}\text{-п. в.} \quad (6)$$

Из соотношения (6) следует, что для любого борелевского множества Δ из \hat{G} с компактным замыканием существует интеграл

$$\Pi(\Delta) = \int_{\Delta} \zeta(\chi) Z(d\chi). \quad (7)$$

Интеграл (7) определяет векторную случайную меру $\Pi = \{\Pi_i\}_{i=1, m}$ компоненты которой ортогональны между собой и подчинены мере $\hat{\mu}$:

$$\text{МП}(\Delta) \Pi^*(\Delta') = \hat{\mu}(\Delta \cap \Delta') E_m. \quad (8)$$

Определим теперь векторную случайную меру $W = \{W_i\}_{i=1, m}$ на борелевских множествах $\Delta \in \mathfrak{B}$ с компактными замыканиями с помощью равенства

$$W(\Delta) = \int_{\hat{G}} I_{\Delta}(\chi) \Pi(d\chi), \quad (9)$$

где $I_{\Delta}(\chi)$ — преобразование Фурье индикатора $I_{\Delta}(g)$ множества Δ ,

$$I_{\Delta}(\chi) = \int_{\Delta} \chi(g) \mu(dg).$$

Используя (8), легко установить, что

$$\text{MW}(\Delta) W^*(\Delta') = \left(\int_{\hat{G}} I_{\Delta}(\chi) \overline{I_{\Delta'}(\chi)} \hat{\mu}(d\chi) \right) E_m. \quad (10)$$

Учитывая, что $I_{\Delta}(g) \in L_2(G, \mu)$, и применяя к интегралу в равенстве (10) обобщенную теорему Планшереля, получаем

$$\text{MW}(\Delta) W^*(\Delta') = \mu(\Delta \cap \Delta') E_m. \quad (11)$$

Меры W и Π можно продолжить на все измеримые относительно меры Хаара множества из G и \hat{G} соответственно.

Л е м м а. Для любой функции $u(g) \in L_2(G, \mu)$ имеет место равенство

$$\int_G u(g) W(dg) = \int_{\hat{G}} (\Phi u)(\chi) \Pi(d\chi). \quad (12)$$

Для доказательства леммы заметим, что равенство (9) можно переписать в виде

$$\int_{\hat{G}} I_{\Delta}(g) W(dg) = \int_{\hat{G}} I_{\Delta}(\chi) \Pi(d\chi).$$

Очевидно, что последнее равенство сохраняется и в том случае, если заменить $I_{\Delta}(g)$ любой простой функцией из $L_2(G, \mu)$. Отсюда, учитывая, что простые функции всюду плотны в $L_2(G, \mu)$, и используя предельный переход, а также свойство изометричности оператора Φ , получаем (12).

В частности, полагая $u(g) = (\Phi^{-1}I_V)(g)$, где V — борелевское множество в \hat{G} с компактным замыканием, получаем

$$\Pi(V) = \int_{\hat{G}} (\Phi^{-1}I_V)(g) W(dg). \quad (13)$$

Меру W естественно называть преобразованием Фурье меры Π . Равенство (13) показывает, что случайная мера Π получается из меры W с помощью обратного преобразования Фурье.

Введем обобщенные функции $C_{kl} \in D'(G)$, $k = \overline{1, n}$, $l = \overline{1, m}$ с помощью равенств $C_{kl} * \varphi(g) = (\Phi^{-1}\varphi \wedge \gamma_{kl})(g)$, $\varphi \in D(G)$, $k = \overline{1, n}$, $l = \overline{1, m}$ и матричную обобщенную функцию $C = \{C_{kl}\}_{k=1, n}^{l=1, m}$. В силу соотношений (5) поле $\xi(\varphi)$ можно представить в виде стохастического интеграла

$$\xi(\varphi) = \int_{\hat{G}} \varphi \wedge (\chi) \gamma(\chi) \Pi(d\chi). \quad (14)$$

Действительно, из (5) следует, что

$$(\gamma\xi - E_n)f(\xi^* \gamma^* - E_n) = 0 \quad \hat{\mu}\text{-п. в.},$$

и поэтому

$$\xi(\varphi) = \int_{\hat{G}} \varphi \wedge (\chi) Z(d\chi) = \int_{\hat{G}} \varphi \wedge (\chi) \gamma(\chi) \xi(\chi) Z(d\chi) = \int_{\hat{G}} \varphi \wedge (\chi) \gamma(\chi) \Pi(d\chi).$$

Используя (14) и лемму, получаем

$$\begin{aligned} \xi(\varphi) &= \int_{\hat{G}} \varphi \wedge (\chi) \gamma(\chi) \Pi(d\chi) = \int_{\hat{G}} \Phi(C * \varphi)(\chi) \Pi(d\chi) = \\ &= \int_{\hat{G}} C * \varphi(g) W(dg), \end{aligned}$$

т. е. поле $\xi(\varphi)$ допускает представление скользящего суммирования.

Пусть теперь поле $\xi(\varphi) = \{\xi_k(\varphi)\}_{k=1, n}$ допускает представление скользящего суммирования. Тогда его ковариационное ядро $B(\varphi, \psi) =$

$= \{M \xi_k(\varphi) \overline{\xi_i(\psi)}\}_{k=1, n}^{i=1, n}$ представимо в виде

$$B(\varphi, \psi) = \int_G (C * \varphi)(g) \overline{(C * \psi)(g)} \mu(dg).$$

Отсюда по обобщенной теореме Планшереля

$$B(\varphi, \psi) = \int_{\hat{G}} \varphi^\wedge(\chi) \overline{\psi^\wedge(\chi)} \gamma(\chi) \gamma^*(\chi) \hat{\mu}(d\chi),$$

где $\varphi^\wedge(\chi) \gamma(\chi) = (\Phi(C * \varphi))(\chi)$, т. е. поле $\xi(\varphi)$ имеет спектральную плотность $f(\chi) = \gamma(\chi) \gamma^*(\chi)$. Как и в случае стационарных процессов, можно установить, что $\xi(\varphi)$ почти всюду имеет ранг m . Теорема доказана.

Следствие. Многомерное обычное однородное случайное поле $\xi(g) = \{\xi_k(g)\}_{k=1, n}$, $n > 1$ допускает представление скользящего суммирования

$$\xi(g) = \int_G c(gs^{-1}) W(ds),$$

где $c(g) = \{c_{hi}(g)\}_{i=1, m}^{h=1, n}$ — матричная функция, элементы которой принадлежат $L_2(G, \mu)$, и $W = \{W_i\}_{i=1, m}$ — векторная случайная мера на \mathfrak{B} , для которой $MW(\Delta) W^*(\Delta') = \mu(\Delta \cap \Delta') E_m$, тогда и только тогда, когда $\xi(g)$ имеет ранг m .

Замечание. Для применения метода доказательства прямой части теоремы 2 к одномерному полю $\xi(\varphi)$, $\varphi \in D(G)$ необходимо, чтобы спектральная плотность $f(\chi)$ поля $\xi(\varphi)$ удовлетворяла условию $f(\chi) > 0$ $\hat{\mu}$ -п. в. Однако это доказательство можно легко модифицировать так, чтобы избежать дополнительного требования к спектральной плотности. Для этого меру Π надо вводить с помощью соотношения

$$\Pi(\Delta) = \int_{\Delta \setminus A} (1/f(\chi)) Z(d\chi) + Y(\Delta \cap A),$$

где $A = \{\chi \in \hat{G} : f(\chi) = 0\}$ и Y — ортогональная мере Z случайная мера, подчиненная мере $\hat{\mu}$. Отметим еще, что при выполнении условия $f(\chi) > 0$ $\hat{\mu}$ -п. в. из сказанного выше следует, что меру W , фигурирующую в представлении скользящего суммирования однородного одномерного поля $\xi(\varphi)$, можно выбрать так, чтобы ее значения принадлежали пространству значений поля $\xi(\varphi)$.

1. *Пономаренко А. И.* Гармонический анализ обобщенных однородных в широком смысле случайных полей на коммутативной локально компактной группе. — Теория вероятностей и математическая статистика, 1970, вып. 3. 2. *Bruckner L. A.* Moving averages of homogeneous random fields. — Ann. Math. Statist., 1971, 42, N 6. 3. *Blum J., Eisenberg B.* A note on random measures and moving averages on non-discrete groups. — Ann. Probab., 1973, N 2. 4. *Пономаренко А. И.* Об интерпо-

лящи многомерного однородного случайного поля на дискретной группе.— Теория вероятностей и математическая статистика, 1974, вып. 10. 5. Гельфанд И. М., Райков Д. А., Шилор Г. Е. Коммутативные нормированные кольца. М., 1960. 6. Розанов Ю. А. Стационарные случайные процессы. М., 1963.

Поступила в редколлегию 21.12.79

A. I. Ponomarenko

MOVING AVERAGES REPRESENTATIONS
FOR GENERALIZED HOMOGENEOUS
RANDOM FIELDS ON LOCALLY COMPACT ABELIAN GROUPS

The conditions of the representations of moving averages for one-dimensional and multivariate generalized homogeneous random fields on locally compact abelian groups are considered.

УДК 519.21

Г. М. РАХИМОВ, канд. физ.-мат. наук
Ташкентский университет

ОБ ОЦЕНКЕ КОРРЕЛЯЦИОННОЙ ФУНКЦИИ ОДНОРОДНОГО
И ИЗОТРОПНОГО СЛУЧАЙНОГО ПОЛЯ НА СФЕРЕ. I

В настоящей работе изучаются статистические оценки спектральных характеристик и корреляционной функции стационарного по времени, однородного и изотропного по пространству случайного поля на сфере в n -мерном евклидовом пространстве.

Пусть $\xi(P, t)$ — действительное непрерывное в среднем квадратическом случайное поле на $S_n \times R$, где S_n — единичная сфера в R^n и R — числовая ось; $M\xi^2(P, t) < +\infty$. Предположим, что случайное поле $\xi(P, t)$ стационарно по времени, однородно и изотропно по пространственной переменной, т. е. $M\xi(P, t)$ постоянно относительно P, t (в дальнейшем будем считать, что $M\xi(P, t) = 0$) и $M\xi(P_1, t+s) \times \xi(P_2, s) = R(\theta, t)$, где θ — угловое расстояние между P_1 и P_2 .

Известно [1], что $\xi(P, t)$ допускает представление

$$\xi(P, t) = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{l=1}^{h(m,n)} \xi_m^l(t) S_m^l(P),$$

где $S_m^l(P)$ — ортонормированные сферические гармоники степени m , $h(m, n) = (2m + n - 2) \frac{(m + n - 3)!}{(n - 2)! m!}$ — число линейно независимых сферических гармоник степени m ,

$$M\xi_m^l(t) \xi_{m_1}^{l_1}(s) = \delta_m^{m_1} \delta_l^{l_1} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\lambda(t-s)} dF_m(\lambda),$$

а $\{F_m(\lambda), m \geq 0\}$ — последовательность действительных неубывающих функций таких, что $\sum_{m=0}^{\infty} h(m, n) F_m(+\infty) < +\infty$. Корреляци-