

Запас гармонических функций бесконечного числа переменных. II

Необычайно много гармонических функций бесконечного числа переменных. С использованием для оценки бесконечномерного лапласиана, введенного П. Леви, оценок роста сумм ортогональных случайных величин получены оптимальные (в некотором смысле) условия гармоничности функций на гильбертовом пространстве. Вместе с полученными ранее условиями гармоничности, основанными на оценках роста сумм зависимых случайных величин, они позволяют охватить многообразие гармонических функций бесконечного числа переменных.

Незвичайно багато гармонічних функцій нескінченного числа змінних. З використанням для оцінки нескінченновимірної лапласіана, введеного П. Леві, оцінок зростання сум ортогональних випадкових величин одержані оптимальні (в деякому розумінні) умови гармонічності функцій на гільбертовому просторі. Разом з одержаними раніше умовами гармонічності, основаними на оцінках зростання сум залежних випадкових величин, вони дозволяють охопити різноманіття гармонічних функцій нескінченного числа змінних.

Запас гармонических функций на гильбертовом пространстве H , связанных с бесконечномерным лапласианом, введенным П. Леви в [1], необычайно велик. В [2] показано, что существование лапласиана Леви тесно связано с условиями, вытекающими из усиленного закона больших чисел. В [3] с использованием оценок роста сумм зависимых случайных величин (в терминах абсолютных первых моментов) получены условия гармоничности функций на гильбертовом пространстве.

В настоящей статье получены оптимальные (в некотором смысле) условия гармоничности функций на гильбертовом пространстве с использованием для оценки лапласиана Леви оценок роста сумм ортогональных случайных величин [4] (в терминах моментов второго порядка). Оба условия гармоничности дополняют друг друга, впрочем, и пересечение их не пусто.

Приведем несколько примеров гармонических функций $F(x)$ на l_2 . При $H = l_2$ условие гармоничности из [3] — это

$$\sum_{k=1}^n \int_{l_k} \left| \frac{\partial^2 F(x)}{\partial x_k^2} \right| \mu(dx) = O\left(\frac{n}{\psi_\varepsilon(n)}\right),$$

$$\psi_\varepsilon(n) = \underbrace{\ln n \dots \ln n}_{m-1} \underbrace{(\ln \dots \ln n)^{1+\varepsilon}}_m, \quad \varepsilon > 0,$$

а условие гармоничности теоремы в данной статье —

$$\sum_{k=1}^n \frac{\Gamma_k}{\Gamma_{k-1}} \int_{l_k} \left[\frac{\partial^2 F(x)}{\partial x_k^2} \right]^2 \mu(dx) = O\left(\frac{n^2}{\psi_\varepsilon(n) \ln^2 n}\right),$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \int_{l_k} \frac{\partial^2 F(x)}{\partial x_k^2} \mu(dx) = 0,$$

Γ_n — определитель Грамма функций

$$\left\{ \frac{\partial^2 F(x)}{\partial x_k^2} \right\}_H \left(\int_H \left[\frac{\partial^2 F(x)}{\partial x_k^2} \right]^2 \mu(dx) \right)_1^{1/2} \Big|_1^n.$$

А) Примеры функций, для которых условие гармоничности из [3] не выполняется, но гармоничность которых μ -почти всюду вытекает из при-

веденной ниже теоремы: $F(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{\lambda_k^2 x_k^4}{12} - \frac{x_k^2}{2} \right)$, $K^{-1/2} e_k = \lambda_k e_k$, K — корреляционный оператор гауссовой меры μ в l_2 , $e_k = (0, \dots, 1, 0, \dots)$, $k = 1, 2, \dots$; $F(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^{2p-1} x_k^{2p+1}$, $p \geq 1$ — целое.

Б) Противоположный пример, когда гармоничность функции μ -почти всюду следует из [3], но для которой условие гармоничности приведенной ниже теоремы не выполняется:

$$F(x) = \sum_{k=2}^{\infty} \int_{-k \ln^e k}^{x_k} \int_{-k \ln^e k}^{y_k} \varphi_k(\lambda_k z_k) dz_k dy_k, \quad \varphi_k(\zeta) = \frac{(2\pi)^{1/4}}{f(k)} e^{\zeta^2/4}$$

для $\zeta \in (0, k \ln^e k)$, $\varphi_k(\zeta) = -\frac{(2\pi)^{1/4}}{f(k)} e^{\zeta^2/4}$ для $\zeta \in (-k \ln^e k, 0)$, $\varphi_k(\zeta) = 0$ вне этих интервалов, а $f(k) = \ln^{1+e} k$.

В) Если в предыдущем примере положить $f(k) = \ln^{3/2+e} k$, то оба условия гармоничности выполняются, а если положить $f(k) = \ln k$, то оба условия не выполняются.

1. Пусть H — счетномерное вещественное гильбертово пространство. Рассмотрим скалярные функции $F(x)$ на H , $x \in H$.

Бесконечномерный лапласиан П. Леви ввел формулой

$$\Delta F(x) = 2 \lim_{\rho \rightarrow 0} \frac{\mathfrak{M} F(x + \rho h) - F(x)}{\rho^2},$$

где $\mathfrak{M} \Phi$ — среднее значение функции $\Phi(h)$ по сфере $\|h\|_H^2 = 1$.

Удобно и такое представление лапласиана Леви (см., например, [5]). Пусть функция $F(x)$ дважды дифференцируема по подпространству Y пространства H (т. е. вторая производная функции $F(x)$ в точке x_0 по подпространству Y — оператор $F''(x_0) \in \{Y \rightarrow Y'\}$, Y' — сопряженное к Y пространство). Тогда лапласиан Леви определяется, если он существует, формулой

$$\Delta F(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (F''(x) f_k, f_k)_H, \quad (1)$$

где $\{f_k\}_1^{\infty}$ — выбранный ортонормированный базис в H , $f_k \in Y$.

2. Пусть $\mathfrak{Q}_2(H, \mu)$ — гильбертово пространство функций $F(x)$ на H , интегрируемых с квадратом по гауссовой мере μ с корреляционным оператором K и нулевым средним, K — ядерный положительный оператор такой, что $\|x\|_H \leq \|K^{-1/2} x\|_H$, $x \in D_{K^{-1/2}}$, $\|F\|_{\mathfrak{Q}_2(H, \mu)}^2 = \int_H F(x)^2 \mu(dx)$,

$D_{K^{-1/2}}$ — область определения оператора $K^{-1/2}$.

Пусть $H_\alpha \subset H_0 \subset H_{-\alpha}$, $H_0 \equiv H$, $\alpha > 0$, — цепочка пространств из гильбертовой шкалы пространств $\{H_\beta\}$, $-\infty < \beta < \infty$, с порождающим оператором $K^{-1/2}$, $K^{1/2}$ — оператор Гильберта — Шмидта.

Теорема. Пусть функция $F(x)$ дважды дифференцируема по подпространству Y , $H_\alpha \subseteq Y \subseteq H$ и $\xi_k(x) = (F''(x) f_k, f_k)_H \in \mathfrak{Q}_2(H, \mu)$, $k = 1, 2, \dots$. Если

$$\sum_{k=1}^n \frac{\Gamma_k}{\Gamma_{k-1}} \|\eta_k(x)\|_{\mathfrak{Q}_2(N, \mu)}^2 = O\left(\frac{n^2}{\psi_p(n) \ln^2 n}\right), \quad (2)$$

D_{jk} — алгебраическое дополнение $\hat{\eta}_j(x)$, $j = 1, \dots, k-1$, и складывая, получаем

$$\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \eta_k(x) = \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \frac{\|\eta_k\|_{\Omega_2(H, \mu)}}{\Gamma_{k-1}} Y_k(x) - \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \|\eta_k\|_{\Omega_2(H, \mu)} V_k(x). \quad (4)$$

Последовательность $Z_k(x) = \frac{\|\eta_k(x)\|_{\Omega_2(H, \mu)}}{\Gamma_{k-1}} Y_k(x)$, $k = 1, 2, \dots$, — последовательность ортогональных случайных величин, $MZ_k = 0$, $MZ_i Z_j = 0$, $i \neq j$, $DZ_k = \frac{\Gamma_k}{\Gamma_{k-1}} \|\eta_k\|_{\Omega_2(H, \mu)}^2$. Согласно теореме Петрова [4] если $\{\zeta_h\}_1^\infty$ — последовательность ортогональных случайных величин, $B_n = \sum_{k=1}^n D\zeta_k \rightarrow \infty$, то $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \zeta_k = o(\sqrt{B_n f(B_n)} \ln n)$ почти наверное, где $f(\tau)$ — положительная функция на $[\tau_0, \infty)$ такая, что $\sum_{k=k_0}^\infty \frac{1}{kf(k)} < \infty$ (например,

$f(n) = \psi_\varepsilon(n)$, $\varepsilon > 0$). Из этой теоремы следует, что если $\sum_{k=1}^n D\zeta_k = O\left(\frac{n^2}{f(n) \ln^2 n}\right)$, то $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \zeta_k \rightarrow 0$ почти наверное. Но по условию (2) теоремы $\sum_{k=1}^n DZ_k = O\left(\frac{n^2}{\psi_\varepsilon(n) \ln^2 n}\right)$, поэтому $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n Z_k \rightarrow 0$ почти наверное.

Так как $V_n(x) = Y_n(x)/\Gamma_{n-1} - \hat{\eta}_n(x)$, а $(Y_n, Y_n)_{\Omega_2(H, \mu)} = \Gamma_{n-1} \times \Gamma_n$, $(Y_n, \hat{\eta}_n)_{\Omega_2(H, \mu)} = \Gamma_n$, то $(Y_n/\Gamma_{n-1} - \hat{\eta}_n, Y_n/\Gamma_{n-1} - \hat{\eta}_n)_{\Omega_2(H, \mu)} = 1 - \Gamma_n/\Gamma_{n-1}$, и согласно условию теоремы

$$\|V_n\|_{\Omega_2(H, \mu)}^2 = O\left(\frac{\ln^2 n}{n\psi_\varepsilon(n)}\right). \quad (5)$$

Согласно (5) и условию (2)

$$\sum_{k=1}^n \frac{1}{k} \|\eta_k\|_{\Omega_2(H, \mu)} \int_H |V_k(x)| \mu(dx) \leq \sum_{k=1}^n \frac{1}{k} \|\eta_k\|_{\Omega_2(H, \mu)} \|V_k\|_{\Omega_2(H, \mu)} < \infty$$

$$\text{и} \quad \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \|\eta_k\|_{\Omega_2(H, \mu)} V_k(x) \rightarrow 0$$

почти наверное.

Из (4) следует, что $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \eta_k(x) \rightarrow 0$ почти наверное. Но по условию теоремы $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n M\xi_k \rightarrow 0$, поэтому $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \xi_k(x) \rightarrow 0$ почти наверное, т. е.

$$\Delta F(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=0}^n (F''(x) f_k, f_k)_H = 0$$

почти для всех $x \in H$.

Покажем теперь, что существует функция, для которой при $\varepsilon = 0$ выполняется оценка теоремы, но гармоничность не имеет места.

Рассмотрим функцию

$$F(x) = \frac{1}{6} \sum_{k=k_0}^{\infty} \sqrt{\frac{k}{\psi_0(k) \ln^2 k}} \prod_{j=1}^{k-1} \lambda_j x_j \lambda_k x_k^3$$

на l_2 , где $x_k = (x, e_k)_{l_2}$, $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ — канонический базис в l_2 (ортонормированный из собственных векторов оператора $K^{-1/2}$, нормированных в l_2 , $K^{-1/2}e_k = \lambda_k e_k$, λ_k — собственные значения оператора $K^{-1/2}$, $k = 1, 2, \dots$, номер k_0 выбираем таким, что $\ln \dots \ln k_0 > 0$).

Лапласиан Леви этой функции

$$\Delta F(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=k_0}^n \sqrt{\frac{k}{\psi_0(k) \ln^2 k}} \prod_{j=1}^k \lambda_j x_j.$$

Случайные величины $\eta_j(x) = \sqrt{\frac{k}{\psi_0(k) \ln^2 k}} \prod_{j=1}^k \lambda_j x_j$ ортогональны,

$M\eta_k = 0$, $D\eta_k = \frac{k}{\psi_0(k) \ln^2 k}$, $\Gamma_k = 1$. Поэтому

$$\sum_{k=1}^n \frac{\Gamma_k}{\Gamma_{k-1}} D\eta_k = O\left(\frac{n^2}{\psi_0(n) \ln^2 n}\right)$$

и условие (2) выполнено при $\varepsilon = 0$.

В то же время соотношение $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \eta_k(x) \rightarrow 0$ почти для всех $x \in l_2$ не имеет места, поскольку

$$\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \eta_k(x) = \sum_{k=1}^n \frac{\eta_k(x)}{k} - \sum_{k=1}^{n-1} \frac{1}{k(k+1)} \sum_{j=1}^k \eta_j(x)$$

(преобразование Абеля), ряд $\sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\eta_k(x)}{k}$ расходится, а ряд $\sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{1}{k(k+1)} \times$

$\times \sum_{j=1}^k \eta_j(x)$ сходится почти всюду на l_2 . Действительно, $\sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\eta_k(x)}{k} =$

$= \sum_{k=k_0}^{\infty} c_k \hat{\eta}_k(x)$, где $c_k = \frac{1}{\sqrt{k\psi_0(k) \ln k}}$ — положительная монотонно убываю-

щая числовая последовательность, $\sum_{k=k_0}^{\infty} c_k^2 \ln^2 k = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{1}{k\psi_0(k)} = \infty$, и по теореме 2.4.3 из [6] этот ряд расходится. В силу ортогональности $\eta_k(x)$ и условия (2) при $\varepsilon = 0$

$$\begin{aligned} \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{1}{k(k+1)} \int_{l_2} \left| \sum_{j=1}^k \eta_j(x) \right| \mu(dx) &\leq \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{1}{k(k+1)} \left(\sum_{j=1}^k D\eta_j \right)^{1/2} \leq \\ &\leq A \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{1}{(k+1) \sqrt{\psi_0(k) \ln k}} < \infty \end{aligned}$$

и ряд $\sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{1}{k(k+1)} \sum_{j=1}^k \eta_j(x)$ сходится почти для всех $x \in l_2$.

Докажем последние утверждения теоремы.

Пусть $\{g_k\}_1^\infty$ — ортонормированный базис в H , $g_k \in Y$, отличный от $\{f_k\}_1^\infty$. Не умаляя общности, будем считать, что $\frac{(F''(x)g_n, g_n)_H}{n} \rightarrow 0$ (необходимое условие того, что $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (F''(x)g_k, g_k)_H \rightarrow 0$). Тогда

$$\begin{aligned} & \left| \sum_{k=1}^n \int_H (F''(x)g_k, g_k)_H^2 \mu(dx) - \sum_{k=1}^n \int_H (F''(x)f_k, f_k)_H^2 \mu(dx) \right| \leq \\ & \leq \sum_{k=1}^n \int_H \left| (F''(x)g_k, g_k)_H - (F''(x)f_k, f_k)_H \right| \left| (F''(x)g_k, g_k)_H + (F''(x)f_k, f_k)_H \right| \mu(dx) = \\ & = \sum_{k=1}^n \int_H \left| (F''(x)(g_k - f_k), g_k)_H + (F''(x)f_k, g_k - f_k)_H \right| \left| (F''(x)g_k, g_k)_H + \right. \\ & \quad \left. + (F''(x)f_k, f_k)_H \right| \mu(dx) \leq 4C \sum_{k=1}^n k \|g_k - f_k\|_H. \end{aligned}$$

Но

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{k \|g_k - f_k\|_H}{V k^3 \psi_\varepsilon(k)} \leq \left(\sum_{k=1}^{\infty} \|g_k - f_k\|_H^2 \right)^{1/2} \left(\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k \psi_\varepsilon(k)} \right)^{1/2},$$

а

$$\sum_{k=1}^{\infty} \|g_k - f_k\|_H^2 < \infty, \quad \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k \psi_\varepsilon(k)} < \infty \quad (\varepsilon > 0),$$

и по лемме Кронекера

$$\sum_{k=2}^n k \|g_k - f_k\|_H = O(V n^3 \psi_\varepsilon(n)).$$

Отсюда, принимая во внимание, что

$$\sum_{k=1}^n \|(F''(x)f_k, f_k)_H\|_{\mathcal{Q}_2(H, \mu)}^2 = o\left(\frac{n^2}{\psi_\varepsilon(n) \ln^2 n}\right),$$

имеем

$$\sum_{k=1}^n \|(F''g_k, g_k)_H\|_{\mathcal{Q}_2(H, \mu)}^2 = o\left(\frac{n^2}{\psi_\varepsilon(n) \ln^2 n}\right).$$

Согласно первому утверждению теоремы

$$\Delta F(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (F''(x)g_k, g_k)_H = 0$$

почти для всех $x \in H$.

Пусть μ и ν — две эквивалентные гауссовы меры с корреляционными операторами K_μ и K_ν и нулевыми средними и $(F''(x)f_k, f_k)_H \in \mathcal{Q}_2(H, \nu)$, $k = 1, 2, \dots$. Переход к эквивалентной мере не нарушает сходимости почти всюду на H , поэтому, если выражение $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (F''(x)f_k, f_k)_H$ равно нулю μ -почти всюду на H , то оно равно нулю ν -почти всюду на H .

3. Условие гармоничности (2) теоремы, будучи в некотором смысле оптимальным, не является необходимым. Это видно на примере функции

$$F(x) = \frac{1}{6} \sum_{k=k_0}^{\infty} \sqrt{\frac{k}{\psi_{\varepsilon}(k)}} \lambda_k x_k^3, \quad \varepsilon > 0,$$

на l_2 . Для этой функции

$$\Delta F(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=k_0}^n \sqrt{\frac{k}{\psi_{\varepsilon}(k)}} \lambda_k x_k.$$

Случайные величины $\eta_k(x) = \sqrt{\frac{k}{\psi_{\varepsilon}(k)}} \lambda_k x_k$ независимы,

$$M\eta_k = 0, \quad D\eta_k = \frac{k}{\psi_{\varepsilon}(k)}, \quad \sum_{k=1}^{\infty} \frac{D\eta_k}{k^2} < \infty,$$

и в силу усиленного закона больших чисел для независимых случайных величин $\Delta F(x) = 0$ почти для всех $x \in l_2$. В то же время условие (2) не выполняется, так как

$$\sum_{k=1}^n \frac{\Gamma_k}{\Gamma_{k-1}} D\eta_k = \sum_{k=k_0}^n \frac{k}{\psi_{\varepsilon}(k)}.$$

Это связано с тем, что случайные величины $\eta_k(x)$ из этого примера независимы (в отличие от примера в доказательстве теоремы, в котором $\eta_k(x)$ лишь ортогональны), а для независимых случайных величин имеют место более точные оценки, чем для ортогональных случайных величин, что, естественно, отразится на условиях гармоничности функций. Этому будет посвящена следующая, заключительная, статья.

1. Леви П. Конкретные проблемы функционального анализа.— М.: Наука, 1967.— 512 с.
2. Феллер М. Н. Бесконечномерные дифференциальные операторы Лапласа — Леви // Укр. мат. журн.— 1980.— 32, № 1.— С. 69—79.
3. Феллер М. Н. Запас гармонических функций бесконечного числа переменных. I // Там же.— 1990.— 42, № 11.— С. 1596—1599.
4. Петров В. В. Об усиленном законе больших чисел для последовательности ортогональных случайных величин // Вестн. Ленингр. ун-та.— 1975.— № 7.— С. 52—57.
5. Феллер М. Н. Бесконечномерные эллиптические уравнения и операторы типа П. Леви // Успехи мат. наук.— 1986.— 41, № 4.— С. 97—140.
6. Алексич Г. Проблемы сходимости ортогональных рядов.— М.: Изд-во иностр. лит.— 1963.— 360 с.