

ЗАСТОСУВАННЯ МЕТОДУ ФУР'Є ДО КРАЙОВИХ ЗАДАЧ З ВИПАДКОВИМИ ПОЧАТКОВИМИ УМОВАМИ

УДК 519.21

Ю. В. КОЗАЧЕНКО ТА С. Г. ТРИГУБ

РЕЗЮМЕ. У роботі розглянуто крайову задачу математичної фізики з випадковими початковими умовами, за якими розв'язок цієї задачі належить до процесу Соболева.

Робота присвячена обґрунтуванню застосування методу Фур'є до розв'язання крайових задач з випадковими початковими умовами. Подібні задачі вперше розглядалися у роботах [1, 4]. В цих роботах вивчалися умови існування класичного розв'язку крайової задачі. В роботі суттєво використані результати статті [3].

Розглянуто крайову задачу математичної фізики з випадковими початковими умовами та знайдені умови, за якими розв'язок цієї задачі належить до процесу Соболева. Зауважимо, що в роботі розглянуто початкові умови, які є строго субгауссовими процесами. Наведемо відповідні означення.

Означення 1 [2]. Випадковий вектор $\vec{\xi} \in R^n$ будемо називати строго субгауссовим, якщо $M\vec{\xi} = 0$ та для всіх $\vec{u} \in R$

$$M \exp\{(\vec{u}, \vec{\xi})\} \leq \exp\left\{\frac{(B\vec{u}, \vec{u})}{2}\right\},$$

де B — коваріаційна матриця вектора $\vec{\xi}$.

Означення 2 [2]. Випадковий процес $\xi(t)$, $t \in [0, T]$ будемо називати строго субгауссовим, якщо для будь-яких $t_1, \dots, t_n \in [0, T]$, $n \geq 1$, вектор $(\xi(t_1), \dots, \xi(t_n))$ є строго субгауссовим.

Розглянемо крайову задачу для однорідного гіперболічного рівняння

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(p(x) \frac{\partial}{\partial x} u(x, t) \right) - q(x)u(x, t) - \rho(x) \frac{\partial^2}{\partial t^2} u(x, t) = 0,$$
$$0 \leq x \leq \pi, \quad t \geq 0, \quad (1)$$

$$u(0, t) \cos \alpha + \frac{\partial}{\partial t} u(0, t) \sin \alpha = 0, \quad (2)$$

$$u(\pi, t) \cos \beta + \frac{\partial}{\partial t} u(\pi, t) \sin \beta = 0, \quad (3)$$

$$u(x, 0) = \xi(x), \quad (4)$$

$$\frac{\partial}{\partial t} u(x, 0) = \eta(x), \quad (5)$$

де $0 \leq \alpha, \beta \leq 2\pi$, $\cos \alpha \sin \alpha \geq 0$, $\cos \beta \sin \beta \geq 0$, $\frac{d}{dx}p(x)$, $q(x)$ і $\rho(x)$ — неперервні функції на $[0, \pi]$, причому $p(x) \geq 0$, $\rho(x) > 0$, $q(x) \geq 0$, а випадкові процеси $\xi(x)$ і $\eta(x)$ є строго субгауссовими, $M \xi(x) = 0$, $M \eta(x) = 0$. Корреляційні функції цих процесів

$$B(x, y) = M \xi(x)\xi(y) \quad \text{і} \quad R(x, y) = M \eta(x)\eta(y)$$

вважаються неперервними в області $0 \leq x \leq \pi$, $0 \leq y \leq \pi$.

Розглянемо задачу Штурма–Ліувілля:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} \left(p(x) \frac{d}{dx} X(x) \right) - q(x)X(x) + \lambda \rho(x)X(x) &= 0, \\ X(0) \cos \alpha + X'(0) \sin \alpha &= 0, \\ X(\pi) \cos \beta + X'(\pi) \sin \beta &= 0. \end{aligned} \quad (6)$$

При перелічених обмеженнях на коефіцієнти p , q , ρ та величини α і β , всі власні значення є додатними, оскільки ми виключаємо випадок $q(x) \equiv 0$, $\sin \alpha = \sin \beta = 0$, коли існує $\lambda_0 = 0$ [5, с. 142, 6, с. 210].

Вважатимемо, що $\lambda_n \leq \lambda_{n+1}$, $n \geq 1$.

Нехай $X_n(x)$ — ортонормовані з вагою $\rho(x)$ власні функції цієї задачі, а λ_n — відповідні власні числа. Якщо застосувати метод Фур'є, формально можна записати розв'язок задачі (1)–(5):

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} X_k(x) \left(A_k \cos \sqrt{\lambda_k} t + \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \sin \sqrt{\lambda_k} t \right), \quad (7)$$

де $A_k = \int_0^\pi \xi(x) X_k(x) \rho(x) dx$, $B_k = \int_0^\pi \eta(x) X_k(x) \rho(x) dx$.

Нехай $c(t)$ — ціла функція експоненціального типу ε , обмежена на дійсній осі, яка має наступні властивості:

$$|c(t)| \leq 1, \quad \int_{-\infty}^{+\infty} |c(t)| dt < 1.$$

Прикладом такої функції може правити функція $c(t) = (\sin \varepsilon t / \varepsilon t)^2$, $\varepsilon > 0$. Будемо розглядати умови існування узагальненого розв'язку задачі (1)–(5) у просторі Соболева $W_{p,2}^*(Q_1)$, тобто у просторі з нормою

$$\begin{aligned} \|f(x, t)\|_{W_{p,2}^*(Q_1)} &= \|f(x, t)\|_{L_p(Q_1)} + \left\| \frac{\partial f(x, t)}{\partial x} \right\|_{L_p(Q_1)} \\ &+ \left\| \frac{\partial f(x, t)}{\partial t} \right\|_{L_p(Q_1)} + \left\| \frac{\partial^2 f(x, t)}{\partial x^2} \right\|_{L_p(Q_1)} + \left\| \frac{\partial^2 f(x, t)}{\partial t^2} \right\|_{L_p(Q_1)} \end{aligned} \quad (8)$$

де $Q_1 = [0, \pi] \times [0, T]$.

Розглянемо спочатку допоміжний простір Соболева $W_{p,2}^*(Q, c(t))$ з вагою, тобто простір з нормою:

$$\begin{aligned} \|f(x, t)\|_{W_{p,2}^*(Q, c(t))} &= \|f(x, t)\|_{L_p(Q, c(t))} + \left\| \frac{\partial f(x, t)}{\partial x} \right\|_{L_p(Q, c(t))} + \left\| \frac{\partial f(x, t)}{\partial t} \right\|_{L_p(Q, c(t))} \\ &+ \left\| \frac{\partial^2 f(x, t)}{\partial x^2} \right\|_{L_p(Q, c(t))} + \left\| \frac{\partial^2 f(x, t)}{\partial t^2} \right\|_{L_p(Q, c(t))} \end{aligned} \quad (8')$$

де $Q = [0, \pi] \times [0, \infty)$, а $L_p(Q, c(t))$ — це простір із нормою

$$\|f(x, t)\|_{L_p(Q, c(t))} = \left[\int_Q |c(t)t(x, t)|^p dx dt \right]^{1/p}.$$

Позначимо

$$u_m^\infty(x, t) = \sum_{k=m}^{\infty} X_k(x) \left(A_k \cos \sqrt{\lambda_k} t + \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \sin \sqrt{\lambda_k} t \right).$$

Оскільки розв'язок (7) можна зобразити у вигляді

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} A_k X_k(x) \cos \sqrt{\lambda_k} t + \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} X_k(x) \sin \sqrt{\lambda_k} t,$$

то у подальшому нам знадобиться нерівність Бернштейна для функції вигляду

$$v(x, t) = \sum_{k=1}^n g_k X_k(x) T_k(t),$$

де g_k , $k \geq 1$ — деяка числова послідовність, між нормами у просторах L_2 і L_p .

Лема 1. Нехай для функції $v(x, t)$ виконуються такі умови:

$$\left(\int_0^\pi |v(x, t)|^p dx \right)^{1/p} = \|v(x, t)\|_p^x \leq c_1 \|v(x, t)\|_2^x,$$

$$\left(\int_0^\infty |v(x, t)|^p dt \right)^{1/p} = \|v(x, t)\|_p^t \leq c_1 \|v(x, t)\|_2^t.$$

Тоді

$$\left(\int_0^\pi \int_0^\infty |v(x, t)|^p dt dx \right)^{1/p} = \|v(x, t)\|_p \leq c_1 c_2 \|v(x, t)\|_2. \quad (9)$$

Доведення. Розглянемо

$$\begin{aligned} \int_0^\pi \int_0^\infty |v(x, t)|^p dt dx &= \int_0^\infty \left(\int_0^\pi |v(x, t)|^p dx \right) dt \leq \int_0^\infty c_1^p \left(\int_0^\pi |v(x, t)|^2 dx \right)^{p/2} dt \\ &\leq c_1^p \int_0^\infty \left(\int_0^\pi |v(x, t)|^2 dx \right)^{p/2} dt \leq c_1^p \left(\left\| \int_0^\pi |v(x, t)|^2 dx \right\|_{\frac{t}{2}}^t \right)^{p/2} \\ &\leq c_1^p \left(\int_0^\pi \|v^2(x, t)\|_{\frac{t}{2}}^t dx \right)^{p/2}. \end{aligned}$$

Оскільки

$$\|v^2(x, t)\|_{\frac{t}{2}}^t = \left(\int_0^\infty (v^2(x, t))^{p/2} dt \right)^{2/p} = \left(\int_0^\infty |v(x, t)|^p dt \right)^{2/p} \leq c_2^2 \int_0^\infty |v(x, t)|^2 dt,$$

то

$$\begin{aligned} \int_0^\pi \int_0^\infty |v(x, t)|^p dt dx &\leq c_1^p \left(\left(\int_0^\pi c_2^2 \int_0^\infty |v(x, t)|^2 dt \right) dx \right)^{p/2} \\ &= (c_1 c_2)^p \left(\left(\int_0^\pi \int_0^\infty |v(x, t)|^2 dt dx \right)^{1/2} \right)^p. \end{aligned}$$

Звідси випливає нерівність (9). Лему доведено \square

Теорема 1. *Нехай виконуються такі умови:*

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \lambda_k \lambda_l M A_k A_l < \infty, \quad (10)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \sqrt{\lambda_k \lambda_l} M B_k B_l < \infty. \quad (11)$$

Тоді з імовірністю 1 існує узагальнений розв'язок задачі (1)–(5) у просторі $W_{p,2}^*(Q, c(t))$, який можна зобразити у вигляді збіжного за імовірністю у нормі простору $W_{p,2}^*(Q, c(t))$ ряду (7), і при всіх $z > 0$ виконується нерівність

$$P \left\{ \|u(x, t)\|_{W_{p,2}^*(Q, c(t))} > z \right\} \leq \sum_{p=1}^2 \sum_{(s,u)} \left(2 \exp \left\{ -\frac{(z/10)^2}{2\pi^{2/p} \sigma_{p,(s,u)}^2} \right\} + \exp\{p\} \exp \left\{ -\frac{(z/10)^2}{2\pi^{2/p} \sigma_{p,(s,u)}^2} \right\} \right), \quad (12)$$

де

$$\sigma_{1,(s,u)}^2 = \sup_{(x,t)} c^2(t) \sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} M A_k A_l \frac{\partial^{(s)}}{\partial x} X_k(x) \frac{\partial^{(s)}}{\partial x} X_l(x) \frac{\partial^{(u)}}{\partial t} (\cos \sqrt{\lambda_k t}) \frac{\partial^{(u)}}{\partial t} (\cos \sqrt{\lambda_l t}),$$

$$\sigma_{2,(s,u)}^2 = \sup_{(x,t)} c^2(t) \sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \frac{M B_k B_l}{\sqrt{\lambda_k \lambda_l}} \frac{\partial^{(s)}}{\partial x} X_k(x) \frac{\partial^{(s)}}{\partial x} X_l(x) \frac{\partial^{(u)}}{\partial t} (\sin \sqrt{\lambda_k t}) \frac{\partial^{(u)}}{\partial t} (\sin \sqrt{\lambda_l t}),$$

$$(s, u) = \{(0, 0), (0, 1), (0, 2), (1, 0), (2, 0)\}.$$

Доведення. Розглянемо послідовність функцій, яка апроксимує ряд (7):

$$u_N(x, t) = \sum_{k=1}^N \left(A_k \cos \sqrt{\lambda_k t} + \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \sin \sqrt{\lambda_k t} \right) X_k(x).$$

Тоді $\|u_N(x, t) - u(x, t)\| \rightarrow 0, N \rightarrow \infty$ (у нормі (8')), якщо

$$\begin{aligned} u_N(x, t) & \xrightarrow{L_p(Q, c(t))} u(x, t), & \frac{\partial u_N(x, t)}{\partial x} & \xrightarrow{L_p(Q, c(t))} \frac{\partial u(x, t)}{\partial x}, \\ \frac{\partial u_N(x, t)}{\partial t} & \xrightarrow{L_p(Q, c(t))} \frac{\partial u(x, t)}{\partial t} & \frac{\partial^2 u_N(x, t)}{\partial x^2} & \xrightarrow{L_p(Q, c(t))} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2}, \\ \frac{\partial^2 u_N(x, t)}{\partial t^2} & \xrightarrow{L_p(Q, c(t))} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} & \frac{\partial^2 u_N(x, t)}{\partial t^2} & \xrightarrow{L_p(Q, c(t))} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2}. \end{aligned} \quad (13)$$

Тоді, скориставшись наслідком теореми 1 з роботи [3], з умов (13) одержимо такі умови існування розв'язку

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} M A_k A_l \cos \sqrt{\lambda_k t} \cos \sqrt{\lambda_l t} X_k(x) X_l(x) < \infty, \quad (14)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \frac{M B_k B_l}{\sqrt{\lambda_k \lambda_l}} \sin \sqrt{\lambda_k t} \sin \sqrt{\lambda_l t} X_k(x) X_l(x) < \infty, \quad (15)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} M A_k A_l \cos \sqrt{\lambda_k t} \cos \sqrt{\lambda_l t} X_k'(x) X_l'(x) < \infty, \quad (16)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \frac{M B_k B_l}{\sqrt{\lambda_k \lambda_l}} \sin \sqrt{\lambda_k t} \sin \sqrt{\lambda_l t} X'_k(x) X'_l(x) < \infty, \quad (17)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \sqrt{\lambda_k \lambda_l} M A_k A_l \sin \sqrt{\lambda_k t} \sin \sqrt{\lambda_l t} X_k(x) X_l(x) < \infty, \quad (18)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} M B_k B_l \cos \sqrt{\lambda_k t} \cos \sqrt{\lambda_l t} X_k(x) X_l(x) < \infty, \quad (19)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} M A_k A_l \cos \sqrt{\lambda_k t} \cos \sqrt{\lambda_l t} X''_k(x) X'_l(x) < \infty, \quad (20)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \frac{M B_k B_l}{\sqrt{\lambda_k \lambda_l}} \sin \sqrt{\lambda_k t} \sin \sqrt{\lambda_l t} X''_k(x) X'_l(x) < \infty, \quad (21)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \lambda_k \lambda_l M A_k A_l \cos \sqrt{\lambda_k t} \cos \sqrt{\lambda_l t} X_k(x) X_l(x) < \infty, \quad (22)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \sqrt{\lambda_k \lambda_l} M B_k B_l \sin \sqrt{\lambda_k t} \sin \sqrt{\lambda_l t} X_k X_l < \infty. \quad (23)$$

Оскільки $X_k(x)$ і λ_k є відповідно власними функціями та власними числами інтегрального рівняння [7, с. 439], то

$$X_k(x) = \lambda_k \int_0^{\pi} G(x, s) X_k(s) \rho(s) ds, \quad (24)$$

де

$$G(x, s) = \begin{cases} \frac{1}{\Delta} W(x) V(s), & x \leq s, \\ \frac{1}{\Delta} W(x) V(s), & x > s, \end{cases}$$

є функцією впливу задачі (6), величина $\Delta = p(VW' - WV') = \text{const}$, а функції $V(x)$ і $W(x)$ є двічі неперервно диференційовними лінійно незалежними розв'язками задачі Коші [7, с. 433].

Якщо двічі продиференціювати (24) по x , та з того, що $|X_k(x)| < \tilde{c}$, де \tilde{c} — деяка константа, з умов (14)–(23) одержимо умови збіжності відповідних рядів, що будуть впливати із збіжності рядів

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \lambda_k \lambda_l M A_k A_l < \infty, \quad \sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} \sqrt{\lambda_k \lambda_l} M B_k B_l < \infty.$$

Щоб одержати оцінку (12), скористаємося теоремою 1 з роботи [1].

Позначимо

$$u_m^{\infty}(x, t) = \sum_{k=m}^{\infty} A_k \varphi_k(x, t) + \sum_{k=m}^{\infty} \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \Psi_k(x, t),$$

де $\varphi_k(x, t) = X_k(x) \cos \sqrt{\lambda_k t}$, $\Psi_k(x, t) = X_k(x) \sin \sqrt{\lambda_k t}$.

Тоді

$$\begin{aligned} & \|u_N^{\infty}(x, t)\|_{[W_{p,2}(Q,c(t))]} \\ & \leq \left\| \sum_{k=N}^{\infty} A_k \varphi_k(x, t) \right\|_{L_p(Q,c(t))} + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \Psi_k(x, t) \right\|_{L_p(Q,c(t))} \\ & + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} A_k \frac{\partial \varphi_k(x, t)}{\partial x} \right\|_{L_p(Q,c(t))} + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \frac{\partial \Psi_k(x, t)}{\partial x} \right\|_{L_p(Q,c(t))} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} A_k \frac{\partial \varphi_k(x, t)}{\partial t} \right\|_{L_p(Q, c(t))} + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \frac{\partial \Psi_k(x, t)}{\partial t} \right\|_{L_p(Q, c(t))} \\ & + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} A_k \frac{\partial^2 \varphi_k(x, t)}{\partial x^2} \right\|_{L_p(Q, c(t))} + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \frac{\partial^2 \Psi_k(x, t)}{\partial x^2} \right\|_{L_p(Q, c(t))} \\ & + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} A_k \frac{\partial^2 \varphi_k(x, t)}{\partial t^2} \right\|_{L_p(Q, c(t))} + \left\| \sum_{k=N}^{\infty} \frac{B_k}{\sqrt{\lambda_k}} \frac{\partial^2 \Psi_k(x, t)}{\partial t^2} \right\|_{L_p(Q, c(t))}. \end{aligned}$$

Оскільки

$$P \left\{ \sum_{i=1}^{10} \zeta_i > x \right\} \leq \sum_{i=1}^{10} P \{ \zeta_i > \alpha_i x \},$$

де ζ_i — деякі випадкові величини, $\zeta_i > 0$, а $\sum_{i=1}^{10} \alpha_i = 1$, то обираючи $\alpha_i = 1/10$, $i = 1, \dots, 10$, з теореми 1 роботи [1], наслідку з теореми 1 роботи [1], та з (8) одержимо оцінку (12). Теорему доведено. \square

Тепер, накладаючи сильніші обмеження, одержимо точніші оцінки розподілу норми випадкового процесу (7).

Теорема 2. *Нехай для будь-якої монотонно неспадної послідовності*

$$\bar{a} = \{a_k, k \geq 1\}, \quad a_k > 0, \quad a_k \rightarrow \infty, \quad k \rightarrow \infty,$$

для якої збігається ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^{\frac{3}{4} - \frac{3}{2p}} \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (25)$$

виконуються умови:

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} a_k a_l \lambda_k \lambda_l |M A_k A_l| < \infty, \quad (26)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \sum_{l=1}^{\infty} a_k a_l \lambda_k^{1/2} \lambda_l^{1/2} |M B_k B_l| < \infty. \quad (27)$$

Тоді з імовірністю 1 існує узагальнений розв'язок задачі (1)–(5) у просторі $W_{p,2}^*(Q, c(t))$, який можна зобразити у вигляді збіжного за ймовірністю у нормі простору $W_{p,2}^*(Q, c(t))$ ряду (7), і при $z > 40e^{-1} \max \Delta_i(\bar{a})$, $i = 1, \dots, 10$ виконується нерівність

$$P \left\{ \|u_m^\infty(x, t)\|_{W_{p,2}^*(Q, c(t))} > z \right\} \leq \sum_{i=1}^{10} \exp \left\{ - \frac{(z/10 - 4e^{-1} \Delta_i(\bar{a}))^2}{72e^{-1} (\Delta_i(\bar{a}))^2} \right\}, \quad (28)$$

де

$$\begin{aligned} \Delta_1(\bar{a}) &= \tilde{c}_0 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k a_i^2 M A_i^2 \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\ \Delta_2(\bar{a}) &= \tilde{c}_0 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k a_i^2 \frac{M B_i^2}{\lambda_i} \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\ \Delta_3(\bar{a}) &= \tilde{c}_1 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \lambda_i \lambda_j M A_i A_j \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \end{aligned} \quad (29)$$

$$\begin{aligned}
\Delta_4(\bar{\alpha}) &= \tilde{c}_1 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \sqrt{\lambda_i \lambda_j} \mathbf{M} B_i B_j \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\
\Delta_5(\bar{\alpha}) &= \tilde{c} \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k a_i^2 \lambda_i \mathbf{M} A_i^2 \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\
\Delta_6(\bar{\alpha}) &= \tilde{c} \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k a_i^2 \mathbf{M} B_i^2 \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\
\Delta_7(\bar{\alpha}) &= \tilde{c}_2 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \lambda_i \lambda_j \mathbf{M} A_i A_j \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\
\Delta_8(\bar{\alpha}) &= \tilde{c}_2 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \sqrt{\lambda_i \lambda_j} \mathbf{M} B_i B_j \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\
\Delta_9(\bar{\alpha}) &= \tilde{c}_0 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k a_i^2 \lambda_i^2 \mathbf{M} A_i^2 \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}), \\
\Delta_{10}(\bar{\alpha}) &= \tilde{c}_0 \sum_{k=m}^{\infty} c_k \left(\sum_{i=m}^k a_i^2 \lambda_i \mathbf{M} B_i^2 \right)^{1/2} (a_k^{-1} - a_{k+1}^{-1}),
\end{aligned}$$

де

$$c_k = 2b_p \lambda_k^{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}} \left(\sqrt{\lambda_k} + \varepsilon \right)^{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}}, \quad (30)$$

та

$$\begin{aligned}
b_p &= \left(1 + \pi^{\frac{3}{2} - \frac{1}{p}} \cdot \frac{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}}{\frac{1}{2} + \frac{1}{p}} \right) \left(c \pi^{\frac{1}{p} - 1} \cdot \frac{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}}{\frac{1}{2} + \frac{1}{p}} \right). \\
|X_k^{c_i}| &< \tilde{c}_i, \quad i = 0, 1, 2.
\end{aligned}$$

Доведення. З теореми 2 роботи [1] і з умов (13), враховуючи те, що функції $X_k(x)$ є ортогональними на $[0, \pi]$ [7, с. 428] (у цьому випадку будемо використовувати теорему 3 роботи [1]), одержимо такі умови існування розв'язку:

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k a_i^2 \mathbf{M} A_i^2 \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \cos^2 \sqrt{\lambda_i} t X_i^2(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (31)$$

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k a_i^2 \frac{\mathbf{M} B_i^2}{\lambda_i} \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \sin^2 \sqrt{\lambda_i} t X_i^2(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (32)$$

$$\begin{aligned}
\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \mathbf{M} A_i A_j \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \cos \sqrt{\lambda_i} t \cos \sqrt{\lambda_j} t \\
\times X_i'(x) X_j'(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty,
\end{aligned} \quad (33)$$

$$\begin{aligned}
\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \frac{1}{\sqrt{\lambda_i \lambda_j}} \mathbf{M} B_i B_j \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \sin \sqrt{\lambda_i} t \sin \sqrt{\lambda_j} t \\
\times X_i'(x) X_j'(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty,
\end{aligned} \quad (34)$$

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k a_i^2 \lambda_i M A_i^2 \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \sin^2 \sqrt{\lambda_i t} X_i^2(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (35)$$

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k a_i^2 M B_i^2 \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \cos^2 \sqrt{\lambda_i t} X_i^2(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (36)$$

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j M A_i A_j \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \cos \sqrt{\lambda_i t} \cos \sqrt{\lambda_j t} \times X_i'(x) X_j'(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (37)$$

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \frac{1}{\sqrt{\lambda_i \lambda_j}} M B_i B_j \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \sin \sqrt{\lambda_i t} \sin \sqrt{\lambda_j t} \times X_i'(x) X_j'(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (38)$$

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k a_i^2 \lambda_i^2 M A_i^2 \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \cos^2 \sqrt{\lambda_i t} X_i^2(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty, \quad (39)$$

$$\sum_{k=m}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k a_i^2 \lambda_i M B_i^2 \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} c^2(t) \sin^2 \sqrt{\lambda_i t} X_i^2(x) dx dt \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty. \quad (40)$$

Оскільки $\int_0^{\infty} c^2(t) dt < 1$, враховуючи, що $|X_k(x)| < c$, аналогічно тому, як це було зроблено при доведенні теореми 1, з умов (31)–(40) одержуємо умови збіжності відповідних рядів, які впливатимуть із збіжності рядів

$$\sum_{k=1}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \lambda_i \lambda_j M A_i A_j \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty,$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} c_k \sum_{i=m}^k \sum_{j=m}^k a_i a_j \sqrt{\lambda_i \lambda_j} M B_i B_j \left(\frac{1}{a_k} - \frac{1}{a_{k+1}} \right) < \infty.$$

Тепер знайдемо значення коефіцієнтів c_k . Для цього використаємо лему 1, нерівності Бернштейна для власних функцій інтегрального рівняння з роботи [8] та цілих функцій експоненціального типу з роботи [7], в яких наведені значення коефіцієнтів у відповідних нерівностях Бернштейна. Ми будемо використовувати саме ці нерівності, виходячи з того, що функції $X_k(x)$ є власними функціями інтегрального рівняння, а функції $\sin \sqrt{\lambda_k t}$ та $\cos \sqrt{\lambda_k t}$ є цілими функціями експоненціального типу $\sqrt{\lambda_k}$, а функція $c(t)$, $t \in [0, \infty)$ — є цілою функцією експоненціального типу ϵ , обмеженою на дійсній осі. Оскільки функції $X_k(x)$ є власними функціями інтегрального рівняння, то

$$X_k(x) = \lambda_k \int_0^{\pi} G(x, s) X_k(s) d\mu.$$

де $d\mu = \rho(s) ds$.

Тоді з роботи [8] випливає, що для функцій $X_k(x)$ вірна нерівність Бернштейна, і

$$D_n = \inf_{N \geq 1} \left[\left(1 + \Delta(\pi/N) \sqrt{\pi} \lambda_n \right) (N/\pi)^{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}} \right],$$

$$\Delta(\pi/N) = \sup_{|z_1 - z_2| \leq \pi/N} \left(\int_0^\pi (G(z_1, s) - G(z_2, s))^2 d\mu \right)^{1/2}.$$

З роботи [4] випливає, що $\Delta(h) = ch$, де c — деяка стала. Тоді одержимо:

$$D_n = b_n \lambda_n^{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}}, \quad (41)$$

де

$$b_n \left(1 + \pi^{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}} \frac{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}}{\frac{1}{2} + \frac{1}{p}} \right) c^{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}} \pi^{\left(\frac{1}{p} - 1\right)\left(\frac{1}{2} - \frac{1}{p}\right)} \frac{\frac{1}{2} - \frac{1}{p}}{\frac{1}{2} + \frac{1}{p}}.$$

Оскільки функції $\sin \sqrt{\lambda_k} t$ та $\cos \sqrt{\lambda_k} t$ є цілими функціями експоненціального типу $\sqrt{\lambda_k}$, обмеженими на дійсній осі, а функція $c(t)$ — цілою функцією експоненціального типу ε , обмеженою на дійсній осі, то функції $c(t) \sin \sqrt{\lambda_k} t$ та $c(t) \cos \sqrt{\lambda_k} t$ будуть цілими функціями експоненціального типу $(\sqrt{\lambda_k} + \varepsilon)$, обмеженими на дійсній осі.

Тому з леми 1 одержимо значення коефіцієнтів c_k , які зображені формулою (29).

Нерівність (28) одержимо аналогічно тому, як це було зроблено при доведенні теореми 1, користуючись теоремою 2 з роботи [1].

Теорему доведено. \square

Тепер покажемо, як від простору $W_{p,2}^*(Q, c(t))$ можна переходити до простору без ваги $W_{p,2}^*(Q, c(t))$ де $Q_1 = [0, \pi] \times [0, T]$ і як при цьому будуть змінюватись умови та нерівності для розподілу норм.

Теорема 3. *Нехай для будь-якої монотонно неспадної послідовності*

$$a = \{a_k, k \geq 1\}, \quad a_k > 0, \quad a_k \rightarrow \infty, \quad k \rightarrow \infty,$$

виконуються умови (25) та (27).

Тоді з ймовірністю 1 існує узагальнений розв'язок задачі (1)–(5) у просторі $W_{p,2}^(Q_1)$, який можна зобразити у вигляді збіжного за ймовірністю у нормі простору $W_{p,2}^*(Q_1)$ ряду (7), і при $z > 40\delta e^{-1} \max \Delta_i(\bar{a})$, $i = 1, \dots, 10$ виконувється нерівність:*

$$P\{\|u_m^\infty(x, t)\|_{W_{p,2}^*(Q_1)} > z\} \leq \sum_{i=1}^{10} \exp\left\{-\frac{(z/10\delta - 4e^{-1} \Delta_i(\bar{a}))^2}{72e^{-1} (\Delta_i(\bar{a}))^2}\right\}, \quad (42)$$

де $\Delta_i(\bar{a})$ визначаються формулами (29), а $\delta = (\sin 1)^{-p}$.

Доведення. Нехай $c(t) = \frac{\sin \varepsilon t}{\varepsilon t}$ і $\varepsilon = T^{-1}$. Тоді, $\frac{\sin x}{x} \geq \sin 1$ при $x \leq 1$, то для будь-якої функції $f(x, t) \in L_p$ маємо:

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_0^\pi |f(x, t)|^p dx dt &\leq \frac{1}{(\sin 1)^p} \int_0^T \int_0^\pi \left| \frac{\sin t/T}{t/T} \right|^p |f(x, t)|^p dx dt \\ &\leq \delta \int_0^T \int_0^\pi |c(t)f(x, t)|^p dx dt, \end{aligned}$$

тобто

$$\|f(x, t)\|_{L_p(Q_1)} \leq \delta \|f(x, t)\|_{L_p(Q, c(t))}.$$

Тому

$$P\{\|u_m^\infty(x, t)\|_{L_p(Q_1)} > z\} \leq P\left\{\|u_m^\infty(x, t)\|_{L_p(Q, c(t))} > \frac{z}{\delta}\right\},$$

де $\delta = (\sin 1)^{-p}$ і доведення випливає з теореми 2.

Теорему доведено. \square

ЛІТЕРАТУРА

1. В. В. Буддыгин, Ю. В. Козаченко, *К вопросу о применимости метода Фурье для решения задач со случайными условиями*, Случайные процессы в задачах математической физики (1979), Институт математики АН УССР, Киев, 4-35.
2. ———, *Субгауссовские случайные векторы и процессы*, Теор. вероятност. и матем. статист. **36** (1984), 4-35.
3. Ю. В. Козаченко, С. Г. Тригуб, *Про швидкість збіжності строго субгауссових випадкових рядів у нормі простору L_p* , Теор. ймовірност. та матем. статист. **48** (1993), 51-66.
4. Е. Бейсенбаев, Ю. В. Козаченко, *Равномерная сходимость случайных рядов по вероятности и решение краевых задач со случайными начальными условиями*, Теор. вероятност. и матем. статист. **21** (1979), 9-23.
5. Г. Корн, Т. Корн, *Справочник по математике*, "Физматгиз", Москва, 1970.
6. Н. Г. Петровський, *Лекции об уравнениях с частными производными*, "Физматгиз", Москва, 1961.
7. Г. Н. Положий, *Уравнения математической физики*, "Высшая школа", Москва, 1964.
8. И. Н. Зеллепугина, Ю. В. Козаченко, *О скорости сходимости разложений Карунела-Лозва гауссовских случайных процессов*, Теор. вероятност. и матем. статист. **38** (1988), 41-51.
9. С. М. Никольский, *Приближение функций многих переменных и теоремы вложения*, "Наука", Москва, 1977.

252601, КИЇВ, ВУЛ. ВОЛОД. МИРСЬКА, 64, НАЦІОНАЛЬНИЙ УНІВЕРСИТЕТ ІМ. Т. ШЕВЧЕНКА, КАФЕДРА ТЕОРІЙ ЙМОВІРНОСТЕЙ

252601, КИЇВ, ВУЛ. ВОЛОДИМИРСЬКА, 64, НАЦІОНАЛЬНИЙ УНІВЕРСИТЕТ ІМ. Т. ШЕВЧЕНКА, КАФЕДРА ТЕОРІЙ ЙМОВІРНОСТЕЙ

Надійшла 5.12.94