

УДК 519.2

## ВЛАСТИВОСТІ ЗЛІЧЕННОВИМІРНИХ МАТРИЧНИХ МІР

**Тарас ЗАБОЛОЦЬКИЙ**

*Львівський національний університет імені Івана Франка,  
79000, Львів, вул. Університетська, 1*

Доведено властивості зліченновимірних матричних мір, які використовують під час дослідження асимптотичного поведіння розв'язку рівняння відновлення.

*Ключові слова:* матрична міра, перетворення Фур'є.

Нехай  $G_{ij}^\varepsilon(dx)$ ,  $i, j \in \mathbb{N}$ , – сім'я комплекснозначних мір на  $\mathbb{R}_+$  така, що  $G_{ij}^\varepsilon(dx) = 0$  при  $j > i$ ,  $V_{ij}^\varepsilon(dx)$  – варіація міри  $G_{ij}^\varepsilon(dx)$ ,  $V_\varepsilon(dx) = (V_{ij}^\varepsilon(dx))_{i,j=1}^\infty$ ,  $G_\varepsilon(dx) = (G_{ij}^\varepsilon(dx))_{i,j=1}^\infty$ .

Прийmemo  $m_i = \int_0^\infty x G_{ii}(dx)$  і нехай міри  $G_{ij}^\varepsilon(dx)$  задовольняють такі умови: границя  $G_{ij}^\varepsilon(dx)$  в розумінні слабкої збіжності дорівнює  $G_{ij}(dx)$  при  $\varepsilon \rightarrow 0$ , тобто

$$G_{ij}^\varepsilon(dx) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} G_{ij}(dx); \quad (1)$$

$$G_{ij}(dx) = 0 \ (i \neq j), \ G_{ii}(dx) \geq 0, \ G_{ii}([0, \infty)) = 1; \quad (2)$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} (I - V_\varepsilon([0, \infty))) = D = \{d_{ij}\}_{i,j=1}^\infty, \ d_{ij} < \infty, \ i, j \in \mathbb{N}; \quad (3)$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} (I - G_\varepsilon([0, \infty))) = C = \{c_{ij}\}_{i,j=1}^\infty, \ c_{ij} < \infty, \ i, j \in \mathbb{N}; \quad (4)$$

$$\sup_{\varepsilon > 0} \int_T^\infty x V_{ij}^\varepsilon(dx) \xrightarrow{T \rightarrow \infty} 0; \quad (5)$$

$$\inf_{i \in \mathbb{N}} m_i > 0, \ \sup_{i \in \mathbb{N}} m_i < \infty; \quad (6)$$

$$\inf_{i \in \mathbb{N}} \sum_{j=1}^\infty d_{ij} > 0. \quad (7)$$

Зауважимо, що завдяки умові (5), для всіх  $i \in \mathbb{N}$  виконується  $0 < m_i < \infty$ . Аналогічно, нехай  $n_i = \int_0^\infty x V_{ii}(dx)$ , де  $V_{ij}(dx)$  варіація міри  $G_{ij}(dx)$ ,  $G(dx) = (G_{ij}(dx))_{i,j=1}^\infty$ ,  $V(dx) = (V_{ij}(dx))_{i,j=1}^\infty$ ,  $M = \text{diag}\{m_1, m_2, \dots\}$ ,  $N = \text{diag}\{n_1, n_2, \dots\}$ .

*Зауваження 1.* Оскільки міри  $G_{ii}(dx)$  дійснозначні (див. (2)), то очевидно, що  $G_{ii}(dx) = V_{ii}(dx)$ , тобто  $M = N$ .

Прийmemo

$$N_\varepsilon = \int_0^\infty x V_\varepsilon(dx), \quad L_\varepsilon = N_\varepsilon^{-1}(I - V_\varepsilon([0; \infty))), \quad Q_\varepsilon(x) = e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x V_\varepsilon(dy) e^{-(x-y)L_\varepsilon}.$$

Властивості матричнозначних функцій  $Q_\varepsilon(x)$  використовують під час дослідження асимптотичного поведіння розв'язку скінченновимірного рівняння відновлення (див. [1], [2]).

Розглянемо банаховий простір  $\mathbf{K}$ , елементами якого є матричнозначні функції  $Q(x) = (Q_{ij}(x))_{i,j=1}^\infty$  з нормою  $\|Q\| = \int_{-\infty}^\infty \|Q(x)\| dx < \infty$ , де  $\|A\| = \sup_{i \in \mathbb{N}} \sum_{j=1}^\infty |a_{ij}|$  – норма матриці  $A$ . Для  $Q \in \mathbf{K}$  позначимо  $\widehat{Q}(\lambda) = \int_{-\infty}^\infty e^{i\lambda x} Q(x) dx$ ,  $\lambda \in \mathbb{R}$ .

**Теорема 1.** *Нехай  $G_{ij}^\varepsilon(dx)$  задовольняють умови (1)-(7). Тоді  $Q_\varepsilon(x) \in \mathbf{K}$  і виконується  $Q_\varepsilon(x) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} Q(x) = V([x; \infty))$  за нормою простору  $\mathbf{K}$ .*

*Доведення.* Завдяки умовам (6) та (7)  $\sigma = \inf_i \sum_{j=1}^\infty \frac{d_{ij}}{m_i} > 0$ , а тому  $\|e^{-tM^{-1}D}\| \leq e^{-t\sigma}$ .

Оскільки  $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|e^{-x\frac{1}{\varepsilon}L_\varepsilon}\| = \|e^{-xM^{-1}D}\|$ , то, враховуючи попередню нерівність, отримуємо, що  $\|e^{-xL_\varepsilon}\| \leq e^{-\varepsilon x\sigma}$ . Далі

$$\begin{aligned} & \int_0^{+\infty} \left( \int_0^x V_\varepsilon(dy) e^{-(x-y)L_\varepsilon} \right) dx = \int_0^{+\infty} V_\varepsilon(dy) \int_y^{+\infty} e^{-(x-y)L_\varepsilon} dx = \\ & = \int_0^{+\infty} V_\varepsilon(dy) e^{yL_\varepsilon} \left( e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon^{-1} \Big|_{+\infty}^y \right) = \int_0^{+\infty} L_\varepsilon^{-1} V_\varepsilon(dy) = V_\varepsilon([0, +\infty)) L_\varepsilon^{-1}. \end{aligned}$$

Звідси і з того, що  $\|e^{-xL_\varepsilon}\| \leq e^{-\varepsilon x\sigma}$  випливає, що  $Q_\varepsilon(x) \in \mathbf{K}$ .

Позначимо  $\bar{V}_\varepsilon(y) = V_\varepsilon([y; \infty))$ . Тоді  $d\bar{V}_\varepsilon(y) = -V_\varepsilon(dy)$  і

$$\begin{aligned} Q_\varepsilon(x) &= e^{-xL_\varepsilon} + \int_0^x d\bar{V}_\varepsilon(y) \cdot e^{-(x-y)L_\varepsilon} = e^{-xL_\varepsilon} + \bar{V}_\varepsilon(y)e^{-(x-y)L_\varepsilon} \Big|_0^x - \\ &- \int_0^x \bar{V}_\varepsilon(y)e^{-(x-y)L_\varepsilon} dy L_\varepsilon = -\bar{V}_\varepsilon(0)e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon(y)e^{-(x-y)L_\varepsilon} dy L_\varepsilon + \\ &+ e^{-xL_\varepsilon} + \bar{V}_\varepsilon(x) = \bar{V}_\varepsilon(x) + (I - \bar{V}_\varepsilon(0))e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon(y)e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy = \\ &= \bar{V}_\varepsilon(x) + N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon(y)e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy. \end{aligned}$$

Покажемо, що

$$\bar{V}_\varepsilon(x) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} Q(x) = V([x; \infty)), \quad (8)$$

$$\int_0^\infty \|N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon(y)e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy\| dx \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0. \quad (9)$$

При  $i \neq j$  маємо

$$\begin{aligned} \int_0^\infty \bar{V}_{ij}^\varepsilon(x) dx &= \int_0^\infty V_{ij}^\varepsilon([x; \infty)) dx = \int_0^\infty xV_{ij}^\varepsilon(dx) + xV_{ij}^\varepsilon([x; \infty)) \Big|_0^\infty = \\ &= \int_0^c xV_{ij}^\varepsilon(dx) + \int_c^\infty xV_{ij}^\varepsilon(dx) \leq c \cdot V_{ij}^\varepsilon([0; c]) + \int_c^\infty xV_{ij}^\varepsilon(dx). \end{aligned}$$

З умов (3) та (5) відповідно отримуємо  $c \cdot V_{ij}^\varepsilon([0; c]) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0$  та  $\int_c^\infty xV_{ij}^\varepsilon(dx) \xrightarrow{c \rightarrow \infty} 0$ .

При  $i = j$  маємо

$$\begin{aligned} \int_0^\infty |\bar{V}_{ii}^\varepsilon(x) - \bar{V}_{ii}(x)| dx &= \int_0^c |\bar{V}_{ii}^\varepsilon(x) - \bar{V}_{ii}(x)| dx + \int_c^\infty |\bar{V}_{ii}^\varepsilon(x) - \bar{V}_{ii}(x)| dx \leq \\ &\leq \int_0^c |\bar{V}_{ii}^\varepsilon(x) - \bar{V}_{ii}(x)| dx + \int_c^\infty V_{ii}^\varepsilon([x; \infty)) dx + \int_c^\infty V_{ii}([x; \infty)) dx \leq \\ &\leq \int_0^c |V_{ii}^\varepsilon([0, x]) - V_{ii}([0, x])| dx + c|1 - V_{ii}^\varepsilon([0, \infty))| + \int_c^\infty xV_{ii}^\varepsilon(dx) + \int_c^\infty xV_{ii}(dx). \end{aligned}$$

Легко бачити, що завдяки умові (5), інтеграли  $\int_c^\infty xV_{ii}^\varepsilon(dx)$  і  $\int_c^\infty xV_{ii}(dx)$  рівномірно відносно  $\varepsilon$  збігаються до 0, а  $c|1 - V_{ii}^\varepsilon([0, \infty))| \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0$  і  $|V_{ii}^\varepsilon([0, x]) - V_{ii}([0, x])| \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0$  завдяки

(4) та (1) відповідно. Звідси випливає умова (8). Прийmemo

$$\bar{V}_\varepsilon^c(y) = \begin{cases} \bar{V}_\varepsilon(y), & y \leq c, \\ 0, & y > c, \end{cases} \quad \bar{R}_\varepsilon^c(y) = \begin{cases} 0, & y \leq c, \\ \bar{V}_\varepsilon(y), & y > c. \end{cases}$$

Легко бачити, що  $\bar{V}_\varepsilon(y) = \bar{V}_\varepsilon^c(y) + \bar{R}_\varepsilon^c(y)$ , а отже,

$$\begin{aligned} & \int_0^\infty |N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon(y) e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy| dx \leq \\ & \leq \int_0^\infty |N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon^c(y) e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy| dx + \int_0^\infty \left| \int_0^x \bar{R}_\varepsilon^c(y) e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy \right| dx \leq \\ & \leq \int_0^c |N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon^c(y) e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy| dx + \int_c^\infty |N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \\ & - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon^c(y) e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy| dx + \int_c^\infty |\bar{V}_\varepsilon(y)| dy \int_0^\infty |e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon| dx. \end{aligned}$$

$$\text{Але } \int_0^\infty \|e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon\| dx = \int_0^\infty \|e^{-\frac{x}{\varepsilon} L_\varepsilon} \frac{1}{\varepsilon} L_\varepsilon\| dx \leq \|\frac{1}{\varepsilon} L_\varepsilon\| \int_0^\infty e^{-\sigma x} dx = \frac{1}{\sigma} \cdot \|\frac{1}{\varepsilon} L_\varepsilon\| \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\|M^{-1}D\|}{\sigma},$$

а інтеграл  $\int_c^\infty |\bar{V}_\varepsilon(y)| dy$  можна зробити як завгодно малим за допомогою вибору числа

$c$ . Тому  $\int_c^\infty |\bar{V}_\varepsilon(y)| dy \int_0^\infty |e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon| dx \rightarrow 0$  при  $\varepsilon \rightarrow 0$ .

Далі

$$\begin{aligned} & \int_c^\infty |N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon^c(y) e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy| dx \leq |N_\varepsilon - \int_0^c \bar{V}_\varepsilon(y) e^{yL_\varepsilon} dy| \int_c^\infty |e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon| dx \leq \\ & \leq |N_\varepsilon - \int_0^c \bar{V}_\varepsilon(y) dy| \int_c^\infty |e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon| dx \end{aligned}$$

і, аналогічно,

$$\begin{aligned} & \int_0^c |N_\varepsilon L_\varepsilon e^{-xL_\varepsilon} - \int_0^x \bar{V}_\varepsilon^c(y) e^{-(x-y)L_\varepsilon} L_\varepsilon dy| dx \leq |N_\varepsilon - \int_0^c \bar{V}_\varepsilon(y) e^{yL_\varepsilon} dy| \int_0^c |e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon| dx \leq \\ & \leq |N_\varepsilon - \int_0^c \bar{V}_\varepsilon(y) dy| \int_0^c |e^{-xL_\varepsilon} L_\varepsilon| dx. \end{aligned}$$

Оскільки  $\int_0^\infty \bar{V}(y) dy = N$  і  $|N_\varepsilon - \int_0^c \bar{V}_\varepsilon(y) dy| \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} |N - \int_0^c \bar{V}(y) dy|$ , то за рахунок вибору  $c$  отримуємо (9). Теорему 1 доведено.

При доведенні наступної теореми будемо використовувати лему, яку подаємо без доведення, оскільки її доведення аналогічне до скінченновимірного випадку (див. [3])

**Лема 1.** Нехай послідовність  $\{Q_n\}_{n=1}^{\infty} \subset \mathbf{K}$  збігається за нормою  $\|\cdot\|$  до  $Q \in \mathbf{K}$  і при  $\lambda \in [a; b]$  існує  $\widehat{Q}(\lambda)^{-1}$ . Тоді знайдеться послідовність  $\{F_n\}_{n=1}^{\infty} \subset \mathbf{K}$  така, що для всіх достатньо великих  $n$

$$\widehat{Q}_n(\lambda)^{-1} = \widehat{F}_n(\lambda) \text{ при } \lambda \in [a; b], \quad \|F_n - F\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0, \quad \widehat{Q}(\lambda)^{-1} = \widehat{F}(\lambda) \text{ при } \lambda \in [a; b].$$

$$\text{Прийmemo } \Psi_{\varepsilon}(\lambda) = \int_0^{\infty} e^{i\lambda x} V_{\varepsilon}(dx), \quad \Psi(\lambda) = \int_0^{\infty} e^{i\lambda x} G(dx) = \int_0^{\infty} e^{i\lambda x} V(dx).$$

**Теорема 2.** Нехай  $G_{ij}^{\varepsilon}(dx)$  задовольняють умови (1)-(7). Якщо для кожного  $\lambda \in \mathbb{R}$  матриця  $(\Psi(\lambda) - I)$  оборотна, то для всіх  $-\infty < a < b < \infty$  і достатньо малих  $\varepsilon > 0$  знайдуться функції  $F \in \mathbf{K}$ ,  $F_{\varepsilon} \in \mathbf{K}$  такі, що для  $\lambda \in [a; b]$  виконується

$$\begin{aligned} \widehat{F}_{\varepsilon}^{-1}(\lambda) &= (I - \Psi_{\varepsilon}(\lambda))(L_{\varepsilon} - i\lambda I)^{-1}, \\ \widehat{F}^{-1}(\lambda) &= \frac{i}{\lambda}(I - \Psi(\lambda)), \\ F_{\varepsilon}(x) &\xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} F(x) \end{aligned}$$

за нормою простору  $\mathbf{K}$ .

*Зауваження 2.* Умова оборотності матриці  $(\Psi(\lambda) - I)$  є аналогом умови нерешітчастості мір  $G_{ii}(dx)$  у випадку скінченновимірних матриць.

*Доведення.* Враховуючи твердження леми 1 та теореми 1 для доведення цієї теореми треба показати, що перетворення Фур'є матриці  $Q(x) = V([x; \infty))$  оборотне та знайти явний вигляд матриць  $\widehat{Q}(\lambda)$  і  $\widehat{Q}_{\varepsilon}(\lambda)$ .

Маємо  $\widehat{Q}(\lambda) = \int_0^{\infty} e^{i\lambda x} V([x; \infty)) dx = \int_0^{\infty} e^{i\lambda x} G([x; \infty)) dx = \int_0^{\infty} G(dy) \int_0^y e^{i\lambda x} dx = \int_0^{\infty} G(dy) \frac{e^{i\lambda y} - 1}{i\lambda} = \frac{1}{i\lambda}(\Psi(\lambda) - I)$ . Звідси отримуємо, що матриця  $\widehat{Q}(\lambda)$  має обернену. Далі

$$\begin{aligned} \widehat{Q}_{\varepsilon}(\lambda) &= \int_0^{\infty} e^{i\lambda x} e^{-xL_{\varepsilon}} dx - \int_0^{\infty} e^{i\lambda x} \left( \int_0^x V_{\varepsilon}(dy) e^{-(x-y)L_{\varepsilon}} \right) dx = \\ &= (L_{\varepsilon} - i\lambda I)^{-1} - \Psi_{\varepsilon}(\lambda)(L_{\varepsilon} - i\lambda I)^{-1} = (I - \Psi_{\varepsilon}(\lambda))(L_{\varepsilon} - i\lambda I)^{-1}. \end{aligned}$$

Теорему 2 доведено.

1. Сильвестров Д.С. Теорема восстановления в схеме серий // Теория вероятностей и математическая статистика. - 1978. - Т. 18. - С. 144-161.
2. Шуренков В.М. Переходные явления в теоремах многомерного восстановления // Теория вероятностей и ее примен. - 1979. - Т. 24. - С. 436-438.
3. Куция П.П. Многомерные теоремы типа восстановления и их применения к регенерирующим случайным процессам: Дис. ... канд. физ.-мат. наук. - К., 1990.

---

**PROPERTIES OF COUNTABLE MATRIX MEASURES****Taras ZABOLOTSKYY***Ivan Franko National university of L'viv,  
79000, L'viv, Universytets'ka str., 1*

Here is proved properties of countable matrix measures which can be used in investigating asymptotic behavior of the solution of the renewal equation.

*Key words:* matrix measure, Fourier transformation.

Стаття надійшла до редколегії 30.01.2007

Прийнята до друку 24.10.2007