

## НЕРІВНІСТЬ ТИПУ ВІМАНА ДЛЯ ІНТЕГРАЛІВ ЛАПЛАСА-СТІЛТ'ЕСА

Отримано новий опис виняткової множини в асимптотичній оцінці зверху типу Вімана через максимум підінтегральної функції для інтегралів Лапласа–Стілт'єса.

We obtain a new description of the exceptional set in an asymptotic estimate from above of Wiman's type in terms of maximum of integrand function of the Laplace–Stieltjes integrals.

За теоремою Вімана-Валірона [1,2] для кожної цілої функції

$$f(z) = \sum_{n=0}^{+\infty} a_n z^n$$

і для кожного  $\varepsilon > 0$  існує множина  $E \subseteq [1; +\infty)$  скінченної логарифмічної міри (тобто  $\int_E \frac{1}{r} dr < +\infty$ ), така, що для всіх  $r \in [1; +\infty) \setminus E$  виконується нерівність Вімана

$$M_f(r) \leq \mu_f(r) (\ln \mu_f(r))^{\frac{1}{2} + \varepsilon}, \quad (1)$$

де

$$M_f(r) = \max\{|f(z)| : |z|=r\},$$

$$\mu_f(r) = \max\{|a_n| r^n : n \geq 0\}.$$

Різноманітні аналоги цієї теореми для цілих рядів Діріхле отримано в [3]. В [4] отримано непокращувані достатні умови для справедливості аналогів класичної нерівності Вімана. Певний аналог нерівності Вімана для цілих кратних рядів Діріхле отримано в [5]. У статтях [6,7] доведено деякі твердження про нерівності типу Вімана для інтегралів типу Лапласа–Стілт'єса вигляду

$$F(\sigma) = \int_{\mathbb{R}_+^p} f(x) e^{\langle \sigma, x \rangle} \nu(dx), \quad (2)$$

де  $\nu$  — зліченно-адитивна невід'ємна на  $\mathbb{R}_+^p$  міра з необмеженим носієм,  $f$  — довільна невід'ємна  $\nu$ -вимірна функція на  $\mathbb{R}_+^p$ . Через  $\mathcal{I}^p(\nu)$  позначимо клас функцій  $F: \mathbb{R}^p \rightarrow \mathbb{R}$ , зображуваних для всіх  $\sigma \in \mathbb{R}^p$  інтегралом вигляду (2).

Через  $\nu(E)$  позначимо  $\nu$ -міру  $\nu$ -вимірної множини  $E \subseteq \mathbb{R}^p$ . Для  $0 \leq a \leq b < +\infty$  покладемо

$$\nu_0(a, b] = \nu\{x \in \mathbb{R}^p : a < \|x\| \leq b\},$$

де  $\|\cdot\|$  — евклідова норма на  $\mathbb{R}^p$ .

Для  $F \in \mathcal{I}^p(\nu)$  і  $\sigma \in \mathbb{R}^p$  позначимо

$$\mu_*(\sigma, F) = \sup\{f(x) e^{\langle \sigma, x \rangle} : x \in \text{supp } \nu\},$$

де  $\text{supp } \nu$  — носій міри  $\nu$ .

Нехай  $L$  — клас додатних неперервних на  $[0, +\infty)$  функцій  $\psi(t)$ , таких, що  $\psi(t) \rightarrow +\infty$  ( $t \rightarrow +\infty$ );  $L^+$  — підклас  $L$ , в який входять строго зростаючі до  $+\infty$  при  $t \rightarrow +\infty$  функції,  $L_1^+$  — підклас  $L^+$ , який складається з функцій  $\psi \in L^+$ , таких, що

$$\int_0^{+\infty} \frac{dt}{\psi(t)} < +\infty.$$

Для функції  $\psi \in L^+$  через  $\psi^{-1}$  позначимо обернену до неї функцію. Через  $L_0^+$  позначимо підклас  $L^+$ , в який входять такі функції  $h \in L^+$ , що  $h(t) \geq \ln t$  ( $t \geq t_0$ ), і обернені функції до них задовольняють умови

$$h^{-1}(t\varepsilon(t)) = o(h^{-1}(t)) \quad (t \rightarrow +\infty),$$

$$(\forall C > 0): h^{-1}(t + C) = O(h^{-1}(t)) \quad (t \rightarrow +\infty)$$

для кожної функції  $\varepsilon(t) \rightarrow +0$  ( $t \rightarrow +\infty$ ).

У випадку, коли міра  $\nu$  є прямим добутком зліченно-адитивних мір  $\nu_j$  на  $\mathbb{R}_+$ , тобто

$$\nu = \nu_1 \times \dots \times \nu_p,$$

в [6] отримано аналог нерівності Вімана (1) для інтегралів типу Лапласа-Стілт'єса за мірою  $\nu$ .

Для довільної міри  $\nu$  і класу  $\mathcal{I}^p(\nu)$  при  $p \geq 2$  в [7] доведено таку теорему.

**Теорема А.** Нехай  $F \in \mathcal{I}^p(\nu)$ . Якщо для міри  $\nu$  виконується умова

$$\overline{\lim}_{t \rightarrow +\infty} \frac{1}{\ln t} \ln \nu(\{x \in \mathbb{R}^p : t - \sqrt{\psi(t)} \leq \|x\| \leq t + \sqrt{\psi(t)}\}) \leq \beta < +\infty,$$

де  $\psi \in L_1^+$ , то для кожного  $\varepsilon > 0$  знайдеться така множина  $E \subseteq \mathbb{R}^p$ , що для всіх  $\sigma \in \mathbb{R}^p \setminus E$

$$F(\sigma) \leq C \mu_*(\sigma, F) (\ln \mu_*(\sigma, F))^{\beta+\varepsilon}$$

і

$$meas_p(E \cap S_R) = O(R^{p-1}) \quad (R \rightarrow +\infty),$$

де  $meas_p$  — лебегова міра на  $\mathbb{R}^p$ ,  $S_R$  — образ циліндра  $\{x = (x_1, \dots, x_p) \in \mathbb{R}^p : x_2^2 + \dots + x_p^2 \leq R^2\}$  при такому повороті системи координат навколо початку координат, що додатна піввісь  $Ox_1$  переходить у промінь  $\{x \in \mathbb{R}^p : x_1 = \dots = x_p \geq 0\}$ .

Об'єктом розгляду в цій статті є клас  $\mathcal{I}^p(\nu)$  інтегралів типу Лапласа-Стілт'єса з довільною зліченно-адитивною мірою  $\nu$  на  $\mathbb{R}^p$  з необмеженим носієм, а основним результатом є отримання непокрещуваних умов достатніх для справедливості аналогів класичної нерівності Вімана для класу  $\mathcal{I}^p(\nu)$ .

Наступна теорема містить новий опис величини виняткових множин у нерівностях типу Вімана для функцій  $F: \mathbb{R}^p \rightarrow \mathbb{R}_+$  з класу  $\mathcal{I}^p(\nu)$ .

**Теорема 1.** Нехай  $F \in \mathcal{I}^p(\nu)$  і  $h \in L_0^+$ . Якщо виконується умова

$$\int_0^{+\infty} \frac{dh(\nu_0(0, t])}{t} < +\infty, \quad (3)$$

то існує така множина  $E$ , що

$$\nu_p(E \cap K) < +\infty,$$

і співвідношення

$$F(\sigma) \leq o(\mu_*(\sigma, F) h^{-1}(\ln \mu_*(\sigma, F))) \quad (4)$$

виконується при  $|\sigma| \rightarrow +\infty, \sigma \in K \setminus E$  для кожного конуса  $K \subseteq \mathbb{R}_+^p$  з вершиною в початку координат  $O$ , такого, що  $\overline{K} \setminus \{O\} \subseteq \mathbb{R}_+^p$ .

Нам буде потрібна така лема.

**Лема 1.** Якщо  $v(t)$  — невід'ємна додатна при  $t > t_0 \geq 0$  зростаюча на  $[0, +\infty)$  функція, така, що

$$\int_0^{+\infty} \frac{v(t)}{t^2} dt < +\infty, \quad (5)$$

то існує така додатна неперервна на  $[0, +\infty)$ , зростаюча до  $+\infty$  при  $t \rightarrow +\infty$  функція  $\psi(t)$ , що

$$\int_0^{+\infty} \frac{dt}{\psi(t)} < +\infty$$

і

$$v(t) = o(\psi^{-1}(t)) \quad (t \rightarrow +\infty).$$

**Доведення.** Зауважимо спочатку, що, не зменшуючи загальності міркувань, можемо вважати, що функція  $v(t)$  строго зростає на  $[0, +\infty)$ . Для цього досить вибрати замість функції  $v(t)$  функцію  $v_1(t) = v(t) + \ln(1 + t^2)$ . Зрозуміло, що

$$\int_0^{+\infty} \frac{v_1(t)}{t^2} dt < +\infty,$$

і  $v_1(t) \geq v(t)$  ( $t \geq 0$ ), та якщо

$$v_1(t) = o(\psi^{-1}(t)) \quad (t \rightarrow +\infty),$$

то й

$$v(t) = o(\psi^{-1}(t)) \quad (t \rightarrow +\infty).$$

Припускаючи, що функція  $v(t)$  — строго зростаюча, виберемо функцію

$$V(t) = \int_0^{et} \frac{v(x)}{x} dx \quad (t \geq 0).$$

Зауважимо, що  $V(0) = 0$  і

$$V(t) \geq \int_t^{et} \frac{v(x)}{x} dx \geq v(t) \quad (t \geq 0), \quad (6)$$

а також, що з умови (5) і монотонності  $v$  випливає, що

$$\frac{v(t)}{t} \rightarrow 0 \quad (t \rightarrow +\infty),$$

і тому

$$\frac{V(t)}{t} \rightarrow 0 \quad (t \rightarrow +\infty).$$

Звідси

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \frac{v(et)}{t^2} dt &= \int_0^{+\infty} \frac{1}{t} dV(t) = \frac{V(t)}{t} \Big|_0^{+\infty} + \\ &+ \int_0^{+\infty} \frac{V(t)}{t^2} dt = \int_0^{+\infty} \frac{V(t)}{t^2} dt. \end{aligned}$$

Тобто з умови (5) випливає, що

$$\int_0^{+\infty} \frac{V(t)}{t^2} dt < +\infty.$$

З огляду на (6) залишається вибрати неперервну додатну зростаючу до  $+\infty$  функцію  $\psi$ , для якої виконуються умови

$$\int_0^{+\infty} \frac{dt}{\psi(t)} < +\infty,$$

$$V(t) = o(\psi^{-1}(t)) \quad (t \rightarrow +\infty).$$

Нехай

$$l(t) = \int_t^{+\infty} \frac{V(x)}{x^2} dx,$$

$$C(t) = (l(t))^{-\frac{1}{2}} \quad (t \geq 0).$$

Виберемо тепер таку додатну неперервну зростаючу на  $[0, +\infty)$  функцію  $\psi$ , що обернена до неї

$$\psi^{-1}(t) = \begin{cases} C(t)V(t), & t \geq 2, \\ C(2)V(2)(t-1), & t \in [1; 2]. \end{cases}$$

Зрозуміло, що функція  $\psi^{-1}$  — неперервна і строго зростаюча на  $[1, +\infty)$ , тому такою ж є на  $[0, +\infty)$  функція  $\psi$ , при цьому  $\psi(0) = 1$ , бо  $\psi^{-1}(1) = 0$ .

Зауважимо тепер, що

$$\begin{aligned} \int_1^{+\infty} \frac{\psi^{-1}(t)}{t^2} dt &= \int_1^2 \frac{C(2)V(2)(t-1)}{t^2} dt + \\ &+ \int_2^{+\infty} \frac{C(t)V(t)}{t^2} dt = C(2)V(2) \left( \ln 2 - \frac{1}{2} \right) - \\ &- \int_2^{+\infty} \frac{dl(t)}{\sqrt{l(t)}} = C(2)V(2) \left( \ln 2 - \frac{1}{2} \right) + \\ &+ 2\sqrt{l(2)} < +\infty, \end{aligned}$$

а, оскільки,

$$\int_A^{+\infty} \frac{\psi^{-1}(t)}{t^2} dt \geq \frac{\psi^{-1}(A)}{A},$$

то  $\psi^{-1}(t) = o(t)$  ( $t \rightarrow +\infty$ ). Тому, інтегруючи частинами, отримаємо

$$\begin{aligned} \int_1^{+\infty} \frac{\psi^{-1}(t)}{t^2} dt &= \frac{\psi^{-1}(t)}{t} \Big|_1^{+\infty} + \\ &+ \int_1^{+\infty} \frac{d\psi^{-1}(t)}{t} = \int_0^{+\infty} \frac{dx}{\psi(x)}, \end{aligned}$$

тобто функція  $\psi$  задовольняє всі потрібні умови, позаяк, за вибором, при  $t \rightarrow +\infty$

$$v(t) \leq V(t) \leq \frac{1}{C(t)} \psi^{-1}(t) = o(\psi^{-1}(t)).$$

Лему доведено.

**Доведення теореми 1.** Нехай  $F \in \mathcal{I}^p(\nu)$ . Не зменшуючи загальності, припускаємо, що  $F(0) = 1$ . Справді, зважаючи на те, що  $F(0) \neq 0$ , у випадку  $F(0) \neq 1$  досить розглянути функцію

$$F_1(\sigma) = F(\sigma)/F(0), \quad F_1(0) = 1.$$

Оскільки

$$\mu_*(\sigma, F) = F(0)\mu_*(\sigma, F_1)$$

і  $h \in L_0^+$ , то в конусі зростання співвідношення (4) виконується тоді і тільки тоді, коли

$$F_1(\sigma) \leq o(\mu_*(\sigma, F_1)h^{-1}(\ln \mu_*(\sigma, F_1))).$$

Для кожного фіксованого  $\sigma_0 \in \mathbb{R}_+^p, |\sigma_0| = 1$ , визначимо функцію

$$g(t) = g_{\sigma_0}(t) = \ln F(t\sigma_0), \quad t \in \mathbb{R}_+.$$

За лемою 1, застосованою до функції

$$v(t) = \begin{cases} h(\nu_0(0, t]) - h(\nu_0(0, t_0]), & t \geq t_0; \\ h(\nu_0(0, t_0]), & t \in [0, t_0], \end{cases}$$

де  $t_0$  таке, що  $h(\nu_0(0, t_0]) > 0$ , отримуємо, що

$$\exists \psi \in L_1^+ : h(\nu_0(0, t]) = o(\psi^{-1}(t)) \quad (t \rightarrow +\infty).$$

Зауважимо тепер, що з умови (3) і того, що  $h(t) \geq \ln t \quad (t \rightarrow +\infty)$  випливає, що виконується умова

$$\int_0^{+\infty} \frac{d \ln \nu_0(0, t]}{t} < +\infty, \quad (7)$$

Тому, ввівши як і в доведенні теореми 1 ([8]), для фіксованого  $\sigma_0 \in K$  множину

$$E(\sigma_0) = \left\{ \sigma = t\sigma_0 : t > 0, \frac{2}{y^*} g'_{\sigma_0}(t) > \psi\left(\frac{g_{\sigma_0}(t)}{2}\right) \right\}$$

і

$$E = \bigcup_{\sigma_0 \in S_1} E(\sigma_0),$$

де  $S_1 = \{\sigma \in \mathbb{R}_+^p : |\sigma| = 1\}$ , за теоремою 1 з [8] отримуємо, що

$$\tau_p(E \cap K) < +\infty$$

і

$$\ln F(\sigma) \leq (1 + o(1)) \ln \mu_*(\sigma, F)$$

при  $|\sigma| \rightarrow +\infty \quad (\sigma \in K \setminus E)$ . Зокрема, при  $|\sigma| \rightarrow +\infty \quad (\sigma \in K \setminus E)$

$$\frac{1}{2} \ln F(\sigma) \leq \ln \mu_*(\sigma, F) \quad (|\sigma| \geq c_0). \quad (8)$$

З доведення цієї ж теореми 1 з [8], для кожного фіксованого  $\sigma_0 \in \mathbb{R}_+^p \quad (|\sigma_0| = 1)$  і для всіх  $t > 0$  маємо

$$F(t\sigma_0) \leq 2\mu_*(t\sigma_0, F)\nu_0\left(0, \frac{2g'(t)}{y^*}\right],$$

крім того, при  $t \rightarrow +\infty$

$$\inf\{g'_{\sigma_0}(t) : \sigma_0 \in S_1 \cap K\} \rightarrow +\infty. \quad (9)$$

Тоді при  $|\sigma| \rightarrow +\infty, \sigma = t\sigma_0, \sigma \in K$ , завдяки (9) і умові  $h \in L_0^+$  отримуємо

$$\begin{aligned} F(\sigma) &\leq 2\mu_*(\sigma, F)\nu_0\left(0, \frac{2g'(t)}{y^*}\right] \leq \\ &\leq 2\mu_*(\sigma, F)h^{-1}\left(o\left(\psi^{-1}\left(\frac{2g'(t)}{y^*}\right)\right)\right) = \\ &= \mu_*(\sigma, F)o\left(h^{-1}\left(\psi^{-1}\left(\frac{2g'(t)}{y^*}\right)\right)\right). \end{aligned}$$

Звідки при  $|\sigma| \rightarrow +\infty \quad (\sigma \in K \setminus E)$  одержуємо

$$\begin{aligned} F(\sigma) &\leq \mu_*(\sigma, F) \cdot \\ &\cdot o\left(h^{-1}\left(\psi^{-1}\left(\psi\left(\frac{\ln F(\sigma)}{2}\right)\right)\right)\right) \leq \\ &\leq \mu_*(\sigma, F)o\left(h^{-1}\left(\frac{\ln F(\sigma)}{2}\right)\right), \end{aligned}$$

а отже, за нерівністю (8), при  $|\sigma| \rightarrow +\infty \quad (\sigma \in K \setminus E)$  остаточно отримуємо

$$\begin{aligned} F(\sigma) &\leq \mu_*(\sigma, F)o\left(h^{-1}\left(\frac{\ln F(\sigma)}{2}\right)\right) \leq \\ &\leq o(\mu_*(\sigma, F)h^{-1}(\ln \mu_*(\sigma, F))). \end{aligned}$$

Теорему 1 доведено.

Умову (3) теореми 1 в класі  $\mathcal{I}^p(\nu)$  послабити, взагалі кажучи, не можна. Сформулюємо спочатку наслідок у випадку  $h(t) = t^q, q \in (0, +\infty)$ .

**Наслідок 1.** *Нехай  $F \in \mathcal{I}^p(\nu)$ . Якщо виконується умова*

$$(\exists q > 0) : \int_{t_0}^{+\infty} \frac{(\nu_0(0, t])^q}{t^2} dt < +\infty, \quad (10)$$

то співвідношення

$$F(\sigma) \leq o(\mu_*(\sigma, F) \ln^{1/q} \mu_*(\sigma, F)) \quad (11)$$

виконується при  $|\sigma| \rightarrow +\infty, \sigma \in K \setminus E$  для кожного конуса  $K$  в  $\mathbb{R}_+^p$  з вершиною в початку координат  $O$ , такого, що  $\overline{K} \setminus \{O\} \subseteq \mathbb{R}_+^p$ , причому для множини  $E$  виконується

$$\tau_p(E \cap K) < +\infty.$$

Справді, вище вже зазначалось, що для додатної неспадної на  $[0, +\infty)$  функції  $\psi$

$$\int_0^{+\infty} \frac{d\psi(t)}{t} < +\infty \iff \int_0^{+\infty} \frac{\psi(t)}{t^2} dt < +\infty.$$

Наступна теорема, вказує на те, що оцінку (11) (в загальному) і саме твердження наслідку 2 в класі  $\mathcal{I}^p(\nu)$  істотно покращити не можна.

**Теорема 2.** Для кожного  $q > 0$  існують міра  $\nu$ , для якої виконується умова (10) і для кожного  $\eta > 0$

$$\int_{t_0}^{+\infty} \frac{(\nu_0(0, t])^{q+\eta}}{t^2} dt = +\infty,$$

та функція  $F \in \mathcal{I}^p(\nu)$ , такі, що для кожного  $\varepsilon > 0$  і для кожного конуса  $K \subseteq \mathbb{R}_+^p$  з вершиною в початку координат  $O$ , такого, що  $\overline{K} \setminus \{O\} \subseteq \mathbb{R}_+^p$ , виконується

$$\frac{F(\sigma)}{\mu_*(\sigma, F)(\ln \mu_*(\sigma, F))^{1/q-\varepsilon}} \rightarrow +\infty$$

при  $|\sigma| \rightarrow +\infty$  ( $\sigma \in K$ ).

**Доведення.** Нехай  $\lambda_0 = 0$ ,  $n_0 = 0$ ,

$$\lambda_k = e^k, \quad n_k = \left( \frac{e^k}{k \ln^2(k+1)} \right)^{1/q} \quad (k \geq 1).$$

Розглянемо цілий ряд Діріхле

$$f(z) = \sum_{k=1}^{+\infty} \exp\{-\lambda_k \ln \lambda_k + z \lambda_k\}.$$

Оскільки при  $1 \leq k \uparrow +\infty$

$$\varkappa_k \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\lambda_k \ln \lambda_k - \lambda_{k-1} \ln \lambda_{k-1}}{\lambda_k - \lambda_{k-1}} \uparrow +\infty,$$

то, як добре відомо [3, с.19], у цьому випадку при  $x \in [\varkappa_k, \varkappa_{k+1}]$

$$\mu(x, f) = \exp\{-\lambda_k \ln \lambda_k + x \lambda_k\}.$$

Зауважимо тепер, що для  $x \in [\varkappa_k, \varkappa_{k+1}]$

$$\frac{e^k}{e-1} \leq \ln \mu(x, f) \leq \left(1 + \frac{1}{e-1}\right) e^k,$$

а також

$$x - 1 - \frac{1}{e-1} \leq k \leq x - \frac{1}{e-1}.$$

Виберемо міру  $\nu$ , зосереджену в точках векторної послідовності  $\widehat{\lambda}_k = (\lambda_k, \dots, \lambda_k) \in \mathbb{R}_+^p$  ( $k \geq 1$ ) і таку, що

$$\nu(\{\widehat{\lambda}_k\}) = n_k.$$

для кожного фіксованого  $k \geq 1$

Безпосередніми обчисленнями перевіряється виконання умови (10). Справді,

$$\int_{\lambda_1}^{+\infty} \frac{d(\nu_0(0, t])^q}{t} = \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{\Delta_k}{\lambda_k},$$

де

$$\Delta_k = (\nu_0(0, \lambda_k])^q - (\nu_0(0, \lambda_k - 0])^q.$$

Зауважуючи, що  $\Delta_k \asymp (n_k)^q$ , звідси отримуємо, що умова (10) виконується.

Нехай функція  $f: \mathbb{R}_+^p \rightarrow \mathbb{R}_+$  така, що

$$f(\widehat{\lambda}_k) = \exp\{-\lambda_k \ln \lambda_k\}.$$

Розглянемо функцію

$$F(\sigma) = \int_{\mathbb{R}_+^p} f(x) \exp\langle x, \sigma \rangle d\nu(x).$$

Оскільки

$$F(\sigma) = \sum_{k=1}^{+\infty} n_k \cdot f(\widehat{\lambda}_k) e^{\|\sigma\| \lambda_k}$$

і для кожного фіксованого  $\sigma \in \mathbb{R}_+^p$

$$\begin{aligned} & n_k \cdot f(\widehat{\lambda}_k) e^{\|\sigma\| \lambda_k} = \\ & = \exp\{-(1 + o(1)) \lambda_k \ln \lambda_k\} \quad (k \rightarrow +\infty), \end{aligned}$$

то зрозуміло, що  $F \in \mathcal{I}^p(\nu)$ . Далі, для всіх  $\sigma \in \mathbb{R}_+^p$

$$\begin{aligned} \mu_*(\sigma, F) &= \\ &= \sup\{f(x) \exp\langle x, \sigma \rangle : x \in \text{supp } \nu\} = \\ &= \sup\{f(\widehat{\lambda}_k) \exp\langle \widehat{\lambda}_k, \sigma \rangle : k \geq 1\} = \\ &= \mu(\|\sigma\|, f). \end{aligned}$$

Тому, для всіх  $k \geq 1$  і всіх  $\sigma \in \mathbb{R}_+^p$ , таких, що  $\|\sigma\| \in [\varkappa_k, \varkappa_{k+1}]$ , отримуємо

$$F(\sigma) \geq n_k \cdot \mu(\|\sigma\|, f) \geq d_{p,q} \mu_*(\sigma, F) \times$$

$$\times \left( \frac{\ln \mu_*(\sigma, F)}{\ln \ln \mu_*(\sigma, F) \ln^2 \ln \ln \mu_*(\sigma, F)} \right)^{1/q}, \quad (12)$$

де  $d_{p,q} > 0$  — деяка стала, залежна лише від  $p$  і  $q$ . Оскільки, як встановлено вище,

$$\ln \mu_*(\sigma, F) \rightarrow +\infty$$

при  $|\sigma| \rightarrow +\infty$  ( $\sigma \in K$ ), то з нерівності (12) отримуємо потрібне співвідношення.

Теорему 2 доведено.

#### СПИСОК ЛІТЕРАТУРИ

1. Valiron G. *Sur les fonctions entieres d'ordre fini et d'ordre null et en particulier les fonctions a correspondance reguliere* // Ann Fac. Sci. Univ. Toulouse. — 1914. — V. 5. — P. 117–257.

2. Wiman A. *Über den Zusammenhang zwischen dem Maximalbetrage einer analytischen Funktion und dem grössten Gliede der zugehörigen Taylorischen Reihe* // Acta Math. — 1914. — V. 37. — P. 305–326.

3. Шеремета М.М. Цілі ряди Діріхле. — К.: ІС-ДО, 1993. — 168 с.

4. Скасків О.Б. Про наявність виняткових значень у співвідношенні типу Бореля для цілих рядів Діріхле // Вісн. Львів. ун-ту, сер. мех.-мат. — 1988. — Вип. 30. — С. 53–54.

5. Орищин О.Г., Скасків О.Б. Нерівності типу Вімана для кратних рядів Діріхле // Вісник ДУ "Львівська політехніка". — 1998. — №346. — С. 43–48.

6. Скасків О.Б., Тракало О.М. Про класичну нерівність Вімана для цілих кратних рядів Діріхле // Матем. методи і фіз.-мех. поля. — 2000. — Т. 44, №3. — С. 34–39.

7. Орищин О.Г., Скасків О.Б., Тракало О.М. Зауваження про нерівності типу Вімана для кратних рядів Діріхле // Вісник ДУ "Львівська політехніка". — 1999. — №364. — С. 127–131.

8. Zigrach D.Yu., Skaskiv O.B. *On the best possible description of an exceptional set in asymptotic estimates for Laplace-Stieltjes integrals* // Mat. Stud. — 2011. — V. 35, №2. — P. 131–141.