

$$E\xi = \frac{\alpha}{A}, E\eta = \frac{\beta}{A}, D\xi = \frac{\alpha(\beta+c)}{A^2(A+1)}, D\eta = \frac{\beta(\alpha+c)}{A^2(A+1)},$$

$$\text{cov}(\xi, \eta) = -\frac{\alpha\beta}{A^2(A+1)}, \rho(\xi, \eta) = -\sqrt{\frac{\alpha\beta}{(\alpha+c)(\beta+c)}},$$

де $A = \alpha + \beta + c$. Відзначимо, що кореляція між компонентами бета-вектора завжди від'ємна. Двовимірні густини Фішера, гамма та бета описані в праці [2].

Список літератури: І. К в і т І.Д. Зворотна формула для відбиття. - Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат., 1978, вип. 13, с. 47-52. 2. *Mardia K.V. Families of bivariate distributions. London, 1970.- 109 p.*

Стаття надійшла до редколегії 24.01.83

УДК 517.917

Л.М.Лісевич

ПРО ОДНУ ДОСТАТНЮ УМОВУ ІСНУВАННЯ ОБМЕЖЕНОГО ТА МАЙЖЕ
ПЕРІОДИЧНОГО РОЗВ'ЯЗКУ ЛІНІЙНОГО ДИФЕРЕНЦІАЛЬНОГО
РІВНЯННЯ ДРУГОГО ПОРЯДКУ

У цій статті продовжуємо дослідження достатніх умов існування обмеженого та майже періодичного розв'язку (м.п.) рівняння

$$y'' = \varphi(x)y + \psi(x)y' + \omega(x). \quad (1)$$

Одна така достатня умова доведена у праці [2]. Вкажемо ще одну достатню умову існування обмеженого і м.п. розв'язку рівняння (1), доведення якої ґрунтується на одній теоремі у праці [2]. Сформулюємо цю теорему.

Теорема I. Нехай у рівнянні

$$y'' = f(x)y + g(x); \quad (2)$$

1) $f(x)$ - неперервна на всій дійсній осі функція, причому

$$0 < \alpha^2 < f(x) < \beta^2;$$

2) $g(x) - S^p$ - сумовна функція ($p \geq 1$) з обмеженим інтегралом

$$G(x) = \int_0^x g(t) dt, \quad x \in J =]-\infty, +\infty[. \quad (3)$$

Тоді існує обмежений розв'язок рівняння (2), для якого

$$\sup_{x \in J} |y(x)| \leq \frac{2/\beta / \sup_{x \in J} |G(x)|}{\alpha^2}. \quad (4)$$

Якщо, крім того, $f(x)$ - м.п. функція Бора, а $g(x) - S^p$ - м.п. функція, то цей розв'язок - м.п. функція Бора.

Теорема 2. Нехай у рівнянні (1):

1) $\varphi(x)$ - неперервна функція на всій дійсній осі;

2) $\psi(x)$ - неперервно диференційовна функція, для якої

$$|\psi(x)| = \left| \int_0^x \psi(t) dt \right| < +\infty, \quad x \in J;$$

3) $0 < \alpha^2 < \varphi(x) + \frac{1}{4} \psi^2(x) - \frac{1}{2} \psi'(x) < \beta^2;$

4) $|\Omega(x)| = \left| \int_0^x \omega(t) dt \right| < +\infty, \quad x \in J.$

Тоді існує обмежений розв'язок рівняння (1), для якого

$$\sup_{x \in J} |y(x)| \leq \frac{2/\beta / \sup_{x \in J} |\Omega(x)|}{\alpha^2}. \quad (5)$$

Доведення. Приймемо

$$u(x) = y(x) \exp\left(-\frac{1}{2} \psi(x)\right). \quad (6)$$

Тоді, виходячи з (1), отримуємо

$$u''\left(\varphi(x) + \frac{1}{4} \psi^2(x) - \frac{1}{2} \psi'(x)\right) u + \omega(x) \exp\left(-\frac{1}{2} \psi(x)\right). \quad (7)$$

Співвідношення (7) є рівнянням виду (2), причому коефіцієнт при u задовольняє умову 1) теореми I, а вільний член - умову

2) цієї теореми. Отже, існує обмежений розв'язок рівняння (7), для якого

$$\sup_{x \in J} |u(x)| \leq \frac{2|\beta|}{\alpha^2} \sup_{x \in J} \left| \int_0^x \omega(t) \exp(-\frac{1}{2} \psi(t)) dt \right|.$$

Але $y(x) = u(x) \exp(\frac{1}{2} \psi(x))$. Тоді

$$\begin{aligned} \sup_{x \in J} |y(x)| &= \sup_{x \in J} |u(x)| \exp(\frac{1}{2} \psi(x)) \leq \\ &\leq \frac{2|\beta|}{\alpha^2} \sup_{x \in J} \left| \int_0^x \omega(t) \exp(-\frac{1}{2} \psi(t)) dt \right| \exp(\frac{1}{2} \psi(x)) \leq \\ &\leq \frac{2|\beta| \sup_{x \in J} |\omega(x)|}{\alpha^2}, \end{aligned} \quad (8)$$

що й треба було довести.

Теорема 3. Нехай у рівнянні (1) $\varphi(x)$, $\psi(x)$, $\psi'(x)$ - м.п. функції Бора, які задовольняють умови 1) - 3) теореми 2, $\omega(x) - S^p$ - м.п. функція, що задовольняє умову 4) цієї теореми. Тоді існує обмежений і м.п. за Бором розв'язок рівняння (1).

Доведення. Існування обмеженого розв'язку безпосередньо випливає з теореми 2. Доведемо його м.п. за Бором. Функція

$$f(x) = \varphi(x) + t \psi^2(x) - \frac{1}{2} \psi'(x) \quad \text{м.п. функція Бора, а}$$

$$S^p \quad g(x) = \omega(x) \exp(-\frac{1}{2} \psi(x)),$$

S^p - м.п. функція, причому

$$|G(x)| = \left| \int_0^x g(t) dt \right| < +\infty, \quad x \in J.$$

Тоді за теоремою 1 обмежений розв'язок $u(x)$ рівняння (7) м.п. функція Бора. Але

$$y(x) = u(x) \exp(\frac{1}{2} \psi(x)).$$

За умовою функція $\psi(x)$ обмежена і за відомою теоремою Бора вона м.п. за Бором, а функція $\exp(\frac{1}{2} \psi(x))$ м.п. за Бором як суперпозиція неперервної і м.п. за Бором функції. Тоді $y(x)$ м.п. за Бором функція, як добуток двох м.п. за Бором функцій. Теорема доведена.

Список літератури: 1. Л і с е в и ч Л.М., К о с т ю к Я.П. Про майже періодичність розв'язків деяких звичайних диференціальних рівнянь другого порядку з S^p - майже періодичною правою частиною. - Док. АН УРСР. Сер. А, 1971, № 1, с. 25-26.
2. Л і с е в и ч Л.М. Деякі достатні умови існування обмеженого і майже періодичного розв'язку одного лінійного диференціального рівняння другого порядку. - Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат., 1981, вип. 18, с. 93-97.

Стаття надійшла до редколегії 21.05.84

УДК 536.12

Б.В.Ковальчук, Я.М.Середа

ДВОВІМІРНА ЗАДАЧА ТЕПЛОПРОВІДНОСТІ ТІЛ З ТОНКИМ ВКЛЮЧЕННЯМ

Розглянемо шар товщиною ℓ , в якому на відстані z, α від граничної поверхні $z=0$ розміщено чужорідне включення товщиною 2α . На поверхнях $z=0, z=\ell$ шару задані температури як періодичні функції координати x і гармонічні функції часу τ , тобто

$$t|_{z=0} = t_0 \cos \omega x \ell^{i\beta \tau}, \quad t|_{z=\ell} = t_1 \cos \omega x \ell^{i\beta \tau}, \quad (I)$$

де ω, β - сталі величини.

Коефіцієнти теплопровідності й об'ємної теплоємності даного кусково-однорідного тіла як єдиного цілого подаємо у вигляді

$$\lambda(z) = \lambda_1 + (\lambda_2 - \lambda_1) N(z), \quad C(z) = C_1 + (C_2 - C_1) N(z), \quad (2)$$