

С.П. Лавренюк

СТІЙКІСТЬ ЗА ЛЯПУНОВИМ НУЛЬОВОГО РОЗВ'ЯЗКУ РІВНЯННЯ
КОЛИВАННЯ ПЛАСТИНКИ

Розглянемо рівняння коливання пластинки

$$u_{xxxx} + \beta u_{xx} + u_{tt} + \alpha u_t = -f(u), \quad /1/$$

шарнірно опертої на краях

$$u(t, 0) = u(t, 1) = u_{xx}(t, 0) = u_{xx}(t, 1) = 0,$$

в області

$$\Omega = \{(t, x) : 0 \leq t \leq T, 0 \leq x \leq 1\}. \quad /2/$$

У праці [1] наведено умови існування єдиного класичного розв'язку рівняння /1/, який задовольняє умови /2/ і початкові умови

$$u|_{t=0} = \alpha(x), u_t|_{t=0} = \beta(x) \quad \text{як при фіксованому } T, \text{ так і}$$

при будь-якому $t > 0$.

Нехай $f(0) = 0$, тобто рівняння /1/ має тривіальний розв'язок $u = 0$. Мета нашої роботи - встановлення одного критерію асимптотичної стійкості в цілому нульового розв'язку задачі /1/.

/ 2 / відносно міри

$$\rho(t) = \left(\int_0^1 (u_{xx}^2 + u_x^2 - u_t^2 + u^2) dx \right)^{\frac{1}{2}}.$$

О з н а ч е н н я 1. Нульовий розв'язок задачі /1/, /2/ називається стійким відносно міри $\rho(t)$, коли для будь-якого $\varepsilon > 0$ існує таке $\delta = \delta(\varepsilon) > 0$, що $\rho(t) \leq \varepsilon, t \in [0, T]$ як тільки $\rho(0) \leq \delta$.

О з н а ч е н н я 2. Нульовий розв'язок задачі /1/, /2/ асимптотично стійкий в цілому відносно міри $\rho(t)$ якщо:

1/ він стійкий для $T = \infty$;2/ всі розв'язки задачі /1/, /2/, для яких $\rho(0)$ обмежене, за-

лимаються обмеженими в міру ρ для всіх $t \geq 0 / \rho(t)$ обмежені / і прянуть до нуля при $t \rightarrow \infty$ ($\rho(t) \rightarrow 0, t \rightarrow \infty$).

Позначимо через $U(t, x)$ вектор-функцію

$$U(t, x) = (U(t, x), U_t(t, x), U_x(t, x), U_{xx}(t, x)),$$

де $U(t, x)$ - розв'язок задачі /1/, /2/.

Теорема стійкості [3]. Нехай існує функціонал $W[U(t, x)] = V(t)$, диференційований по t здовж кожного розв'язку $U(t, x)$ задачі /1/, /2/, такий, що $W(0) = 0$:

а/ $W[U]$ додатно визначений, тобто існує неперервна неспадна функція ω_1 , коли $\omega_1(0) = 0$ для всіх $t \geq 0$ і $U \neq 0$.

$$0 < \omega_1(\rho(t)) \leq V(t), \quad \omega_1(\rho) \rightarrow \infty \text{ при } \rho \rightarrow \infty;$$

б/ існує неперервна функція ω_2 така, що $\omega_2(0) = 0$ і похідна $\dot{V}(t)$ здовж $U(t, x)$ задовольняє для всіх $t \geq 0$ і $U \neq 0$ нерівність

$$\dot{V}(t) \leq -\omega_2(\rho(t)) < 0;$$

в/ існує неперервна неспадна функція ω_3 така, що $\omega_3(0) = 0$ і для всіх $t \geq 0$,

$$V(t) \leq \omega_3(\rho(t)).$$

Тоді нульовий розв'язок задачі /1/, /2/ асимптотично стійкий в цілому.

Розглянемо функціонал

$$V(t) = \frac{1}{2} \int_0^1 [u_{xx}^2 - \beta u_x^2 + (u_t + \alpha u)^2 + \alpha^2 u^2 + 2 \int_0^1 f(\xi) d\xi] dx.$$

Здовж розв'язків задачі /1/, /2/

$$\dot{V}(t) = -\alpha \int_0^1 [u_{xx}^2 + \beta u_x^2 + u_t^2 + u f(u)] dx.$$

Теорема. Якщо $f(0) = 0$; $zf(z) > 0$; $z \neq 0$; $\beta < \pi^2$
і $\alpha > 0$, то нульовий розв'язок задачі /1/, /2/ асимптотично
стійкий в цілому.

Доведення. Покажемо, що побудований функціонал /3/
задовольняє всі умови теореми стійкості. Перш за все

$$V(t) \geq \frac{1}{2} \int_0^1 [u_{xx}^2 - \beta u_x^2 + (u + \alpha u)^2 + \alpha^2 u^2] dx \geq \\ \geq \frac{1}{2} \int_0^1 [u_{xx}^2 - \beta u_x^2 + \frac{u^2}{\varepsilon}] dx.$$

Далі, використовуючи нерівності [2]

$$\int_0^1 u_{xx}^2 dx \geq \pi^2 \int_0^1 u_x^2 dx, \quad \int_0^1 u_x^2 dx \geq \pi^2 \int_0^1 u^2 dx,$$

оправдані для розв'язків задачі /1/, - /2/, легко показати, що
при

$$\beta < \pi^2, \quad V(t) \geq K_1 \rho^2(t).$$

Аналогічно можна довести, що $\dot{V}(t) \leq -\alpha K_2 \rho^2(t)$.

Позначимо через $h(|u|)$ функцію

$$h(|u|) = \max \left\{ \int_0^1 f(\xi) d\xi, \int_0^1 \tilde{f}(\xi) d\xi \right\}.$$

Очевидно, $h(0) = 0$. Тоді $V(t) \leq K_3 \rho^2(t) + h(|u|)$.

Але для розв'язків задачі /1/, /2/ справедливі нерівності

$$|u(t, x)| \leq \int_0^1 |u_x(t, x)| dx \leq \left(\int_0^1 u_x^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \leq \rho(t).$$

Отже

$$V(t) \leq K_3 \rho^2(t) + h(\rho) = \omega_3(\rho(t)).$$

Таким чином, всі умови теореми стійкості виконуються, що і
потрібно було довести.

Список літератури: 1. Л а в р е н к о С.П. Існування і єдиність розв'язку нелінійного рівняння коливання пластинки. - Вісн. Львів. ун-ту, сер. мех.-мат., 1980, вип. 16. 2. М о в ч а н А.А. О прямом методе Ляпунова в задачах устойчивости упругих систем. - Прикладная математика и механика, 1959, т.23, вып. 3. 3. *Caughey J.K., Ellison J. Existence, Uniqueness and Stability of, Solutions of a Class of Nonlinear Partial Differential, Equations.-J. of Math. Anal. and Applic, 1975, v51.*

Стаття надійшла в редакцію 109.1978 р.

УДК 517.946

С.П.Лавренко

ІСНУВАННЯ І ЄДИНІСТЬ РОЗВ'ЯЗКУ НЕЛІНІЙНОГО РІВНЯННЯ КОЛИВАННЯ ПЛАСТИНКИ

Розглянемо рівняння коливання пластинки

$$\mathcal{L}u = u_{xxxx} + \beta u_{xx} + u_{tt} + 2\alpha u_t = f(t, x, u, u_x, u_t, u_{xx}), \quad /1/$$

шарнірно опертої на краях

$$u|_{x=0} = u|_{x=1} = u_{xx}|_{x=0} = u_{xx}|_{x=1} = 0, \quad /2/$$

при початкових умовах

$$u|_{t=0} = a(x), \quad u_t|_{t=0} = b(x) \quad /3/$$

в безрозмірних координатах в області

$$\Omega = \{(t, x): 0 \leq t \leq T, 0 \leq x \leq 1\}.$$

Припустимо, що сталі α і β задовольняють умови $\alpha > 0$, $\beta < \pi^2$. Мета нашої роботи - дослідження умов існування і єдиності класичного розв'язку задачі /1/ - /3/ як при скінченному t , так і при довільних T .