

- [2] *Dubei M., Tymchatyn E. D., Zagorodnyuk A.* // Free Banach Spaces and Extension of Lipschitz Maps, Topology, Elsevier, **48** (2) (2009), 203-213.
- [3] *Farmer J. D., Johnson W. B.* // Lipschitz p-summing operators, Proc. Amer. Math. Soc., **137** (9) (2009), 2989-2995.
- [4] *Pestov V.* // Free Banach spaces and representation of topological groups, Func. Anal. Appl., **20** (1986), 70-72.
- [5] *Weaver N.* // Lipschitz algebras, Singapore, New Jersey, London, New York, World Scientific, 1999. — 223 p.

ПРО СТАЦІОНАРНІ КОЛІВАННЯ НЕЛІНІЙНИХ СИСТЕМ З МОНОГАРМОНІЧНИМ ЗБУДЖЕННЯМ

¹Михайленко Василь, ²Михайленко С., ³Денисенко Володимир

¹Житомирський державний університет імені Івана Франка, ^{2,3}Київський національний торговельно-економічний університет

vasylmikhailenko@gmail.com

Нехай деяка нелінійна система піддається моногармонічному збудженню

$$f(\tau) = f' \cos \nu \tau + f'' \sin \nu \tau \quad (1)$$

з частотою ν і амплітудою $|f| = \sqrt{f'^2 + f''^2}$. Величини, що описують стаціонарну реакцію системи на збудження (1), припускаємо у вигляді рядів Фур'є. Нехай

$$\varepsilon = \frac{1}{2} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \tilde{\varepsilon}_n e^{in\nu\tau} \quad (2)$$

— одна з таких величин. Тут $\tilde{\varepsilon}_n = \varepsilon'_n + i\varepsilon''_n$, $i = \sqrt{-1}$, $n \geq 1$; $\tilde{\varepsilon}_{-n} = \bar{\tilde{\varepsilon}}_n$; $\tilde{\varepsilon}_0 = \varepsilon_0$. Риска зверху означає комплексно-спряжену величину.

Для комплексних коефіцієнтів Фур'є з (2) обґрунтовується зображення

$$\tilde{\varepsilon}_n = \tilde{E}_n (|f|^2) \tilde{f}^n, \quad \tilde{f} = f' + i f'', \quad n = 0, 1, 2, \dots, \quad (3)$$

де \tilde{E}_0 — довільна дійсна, а $\tilde{E}_1, \tilde{E}_2, \dots$ — довільні комплексно значні функції квадрата амплітуди навантаження. Це дозволяє звести всяку нескінченну систему рівнянь гармонічного балансу відносно коефіцієнтів Фур'є $\tilde{\varepsilon}_n$ до нескінченної системи рівнянь відносно функцій \tilde{E}_n . Остання система допускає побудову розв'язків у вигляді рядів за парними степенями амплітуди навантаження

$$\tilde{E}_n = \tilde{E}_n^{(0)} + \sum_{j=1}^{\infty} \tilde{\alpha}_n^{(j)} |f|^{2j}, \quad n = 0, 1, 2, \dots. \quad (4)$$

Неоднозначність, якщо вона трапляється, проявляється в нелінійності рівнянь для $\tilde{E}_0^{(0)}$. За вибору того чи іншого розв'язку цих рівнянь решта коефіцієнти з (4) визначаються однозначно. Розглядалися нелінійні системи типу дисипативного осцилятора з квадратичною та кубічною нелінійностями і в'язко пружного стержня з квадратичною та кубічною характеристиками пружності. Наприклад, для нелінійного осцилятора, що описується рівнянням

$$\frac{d^2\varepsilon}{d\tau^2} + \delta_0 \frac{d\varepsilon}{d\tau} + \varepsilon - (f' \cos \nu\tau - f'' \sin \nu\tau) = -d_0 \varepsilon^2, \quad \tau > 0,$$

де $\delta_0, \nu, f', f'', d_0 = const$, причому $\delta_0 > 0, \nu > 0, d_0 \neq 0$, з урахуванням позначень

$$\tilde{\theta}_n = 1 - (n\nu)^2 + i\delta_0 n\nu, \tilde{\varepsilon}_\Lambda = \frac{\tilde{f}}{\tilde{\theta}_1}, \tilde{\xi} = d_0 \tilde{\varepsilon}_\Lambda, \xi = |\tilde{\xi}|$$

дістаємо (у разі $\tilde{E}_0^{(0)} = 0$)

$$\frac{\varepsilon_0}{|\tilde{\varepsilon}_\Lambda|} = -\text{sign}(d_0) \cdot \xi [1 + \eta_{01}\xi^2 + \eta_{02}\xi^4 + \dots],$$

$$\frac{\tilde{\varepsilon}_n}{\tilde{\varepsilon}_\Lambda} = \tilde{P}_n \tilde{\varepsilon}_\Lambda^{n-1} [1 + \tilde{\eta}_{n1}\xi^2 + \tilde{\eta}_{n2}\xi^4 + \dots], n \geq 1. \quad (5)$$

Відмітимо, що $\tilde{\varepsilon}_\Lambda$ – комплексна амплітуда стаціонарного розв'язку лінійного рівняння ($d_0 = 0$). Коефіцієнти $\tilde{P}_n, \eta_{0k}, \tilde{\eta}_{nk}$ визначаються однозначно відповідними рекурентними формулами. Для \tilde{P}_n , наприклад,

$$\tilde{P}_n = -\frac{1}{2\tilde{\theta}_n} \sum_{k=1}^{n-1} \tilde{P}_k \tilde{P}_{n-k}, \quad n \geq 2, \quad \tilde{P}_1 = 1.$$

За припущення $\xi^2 \ll 1$ дістаємо відомі співвідношення

$$\frac{\varepsilon_0}{|\tilde{\varepsilon}_\Lambda|} = -\text{sign}(d_0) \cdot \xi, \quad \frac{\tilde{\varepsilon}_1}{\tilde{\varepsilon}_\Lambda} = 1, \quad \frac{\tilde{\varepsilon}_2}{\tilde{\varepsilon}_\Lambda} = -\frac{1}{2\tilde{\theta}_2} \tilde{\xi}.$$

Ураховувати третю і вищі гармоніки у такому разі немає сенсу. Співвідношення, подібні до (5), важливі для аналізу так званого моногармонічного наближення нелінійних стаціонарних коливань.

ТРАНСФОРМАЦІЯ СТРАТЕГІЙ ТВОРЧОГО МАТЕМАТИЧНОГО МИСЛЕННЯ

Мойсеєнко Лідія

Івано-Франківський національний технічний університет нафти і газу

lmoysyenko@yandex.ru