

## МОДЕЛЮВАННЯ КОЛИВНИХ ПРОЦЕСІВ В НЕОБМЕЖЕНИХ СТЕРЖНЯХ МЕТОДОМ ГІБРИДНИХ ІНТЕГРАЛЬНИХ ПЕРЕТВОРЕНЬ.

При моделюванні фізико-технічних параметрів, які характеризують напружений стан стержнів, що коливаються під дією зовнішніх навантажень, за степеневими законами виникають диференціальні оператори другого порядку Фур'є  $L_1$ , Бесселя  $L_2 \equiv B_{\nu, \alpha}$ , Конторовича-Лебедева  $L_3 \equiv B_{\alpha}$ , Лежандра  $L_4 \equiv \Lambda(\mu)$  та Ейлера  $E_{\alpha}^* = L_5 : L_1 \equiv d^2/dr^2$ ,

$$L_2 \equiv B_{\nu, \alpha} = d^2/dr^2 + (2\alpha + 1)r^{-1}d/dr - (\nu^2 - \alpha^2)r^{-2},$$

$$L_3 \equiv B_{\alpha} = r^2 d^2/dr^2 + (2\alpha + 1)r d/dr + \alpha^2 - \lambda^2 r^2,$$

$$L_4 \equiv \Lambda(\mu) = d^2/dr^2 + cthr d/dr + 1/4 + 1/2 \left( \frac{\mu_1^2}{1 - chr} + \frac{\mu_2^2}{1 + chr} \right), (\mu_1 \geq \mu_2 \geq 0, (\mu) = (\mu_1, \mu_2)),$$

$$E_{\alpha}^* = r^2 d^2/dr^2 + (2\alpha + 1)r d/dr + \alpha^2 \equiv L_5, ((2\alpha + 1) > 0).$$

Будь-яке сполучення будь-якої кількості із  $L_j (j = \overline{1, 5})$  диференціальних операторів утворює гібридний диференціальний оператор (ГДО). Оскільки фундаментальна система розв'язків для кожного  $L_j$  відома й добре вивчена, то завжди можна знайти для будь-якого власні елементи: спектр і відповідну йому спектральну функцію. Наявність власних елементів ГДО в свою чергу дозволяє будувати головні розв'язки задачі або у вигляді ряду за власними елементами (у випадку відсутності в ГДО особливих точок) або у вигляді невластного полі параметричного інтегралу (в випадку наявності в ГДО однієї або двох особливих точок). Останнє вимагає побудови гібридного інтегрального перетворення, породженого продиктованим задачею ГДО на даній множині.

Як приклад, розглянемо задачу про коливання кусково-однорідного необмеженого стержня: побудувати на множині  $I_2 = \{(t, z) : t \in (0, \infty); r \in (-\infty, R_1) \cup$

$\cup (R_1, R_2) \cup (R_2, \infty)\}$  обмежений розв'язок системи диференціальних рівнянь гіперболічного типу

$$\frac{\partial^2 u_j}{\partial t^2} + \gamma_j^2 u_j - u_j^2 L_j[u_j] = f_j(t, z), j = \overline{1, 3}$$

за відповідними початковими умовами та умовами спряження. Тут  $L_1 = d^2/dr^2$ , а  $L_2$  та  $L_3$  будь-які із чотирьох диференціальних операторів, що залишилися.

$$\text{Ми маємо } M = \theta(R_1 - r)a_1^2 d^2/dr^2 + \theta(r - R_1)\theta(R_2 - r)a_2^2 L_2 + \theta(r - R_2)a_3^2 L_3 \quad \text{з}$$

однією або двома особливими точками,  $\theta(x)$  – одинична функція Гевісайда.

Отже, в цьому випадку головні розв'язки задачі зображаються невластими інтегралами за власними елементами ГДО М.