

ОБЧИСЛЮВАЛЬНІ ТЕХНОЛОГІЇ ДЛЯ ЗАДАЧ З ВІЛЬНОЮ МЕЖЕЮ

Довгий С.О.¹, Ванін В.А.², Пічкур В.В.³, Черній Д.І.³

¹Інститут телекомунікацій і глобального інформаційного простору, НАН України, Київ

² Харківський національний технічний університет "ХПІ", Харків

³ Київський національний університет ім. Тараса Шевченка, Київ, Україна,

D.Cherniy@ukr.net

Розглядаються нестационарні плоскі гідродинамічні задачі з вільними межами – задачі про відривні течії, задачі проникнення скрізь вільну межу відокремлення рідких середовищ. В залежності від виникаючих фізичних явищ та ефектів, такі задачі можна звести до зв'язаної системи задач вигляду:

Для детермінованої границі L_d :

$$\begin{cases} z = \omega_d(t) \in L_d(t), & t \geq t_0: \\ \operatorname{Re}\{\bar{V}^+(\omega_d, t) \cdot n(\omega_d, t)\} = \operatorname{Re}\{\bar{W}(\omega_d, t) \cdot n(\omega_d, t)\} \\ W(\omega_d, t) = \frac{d\omega_d(t)}{dt} \\ \int_{L_d(t)} \bar{V}^+(\omega, t) d\omega = C_1 \end{cases} \quad (1)$$

Для вихорової границі L_v :

$$\begin{cases} z = \omega_v(t) \in L_v(t), & t > t_0: \\ \frac{d\omega_v}{dt} = \frac{1}{2}(\bar{V}^+(\omega_v, t) + \bar{V}^-(\omega_v, t)), \\ \int_{L_v(t)} f(\omega, t) d\omega = C_2, \\ t = t_0: & L_v(t_0) = L_{0v}, \\ \bar{V}(\omega_v, t_0) = \bar{V}_0(\omega_v); \end{cases} \quad (2)$$

Для вільної границі L_s :

$$\begin{cases} z = \omega_s(t) \in L_s(t), & t > t_0: \\ \frac{d\omega_s}{dt} = \bar{V}^+(\omega_s(t), t), \\ \operatorname{Re}\left\{\frac{d}{dt}\Phi^+(\omega_s(t), t)\right\} = \operatorname{Re}\left\{\frac{\bar{V}^+(\omega_s, t)\overline{\bar{V}^-(\omega_s, t)}}{2} + G(\omega_s)\right\} - P(\omega_s, t) \\ t = t_0: & L_s(t_0) = L_{0s}, \\ \bar{V}^+(\omega_s, t_0) = \bar{V}_0^+(\omega_s); & \Phi(\omega_s, t_0) = \Phi_0(\omega_s). \end{cases} \quad (3)$$

Для розв'язування вищеназваних гідромеханічних задач з вільною межею застосовна математична модель, яка має вигляд інтегральних представлень:

$$\Phi(z, t) = \varphi(x, y, t) + i\psi(x, y, t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{L_s(t)} f(\omega, t) \ln(z - \omega) d\omega + C(t), \quad (4)$$

$$\bar{V}(z, t) = u(x, y, t) - iv(x, y, t) = \frac{\partial \Phi(z, t)}{\partial z} = \frac{1}{2\pi i} \int_{L_s(t)} \frac{f(\omega, t)}{z - \omega} d\omega, \quad (5)$$

Розв'язування задач чисельними методами потребує застосування її дескретизованих аналогів:

$$\Phi(z, t) = \varphi(x, y, t) + i\psi(x, y, t) = \sum_{j=1}^M \frac{\gamma_j(t)}{2\pi i} \ln(z - \omega_{0j}(t)) + C(t) \quad (6)$$

$$\bar{V}(z, t) = u(x, y, t) - iv(x, y, t) = \frac{\partial \Phi(z, t)}{\partial z} = \sum_{j=1}^M \frac{\gamma_j(t)}{2\pi i(z - \omega_{0j})} \quad (7)$$

Але, для виключення розривних функцій у виразах (4) та (6), для коректного обчислення, в алгоритмі, замість (6) застосовується представлення у вигляді:

$$\Phi(z, t) = \varphi(x, y, t) + i\psi(x, y, t) = \sum_{j=1}^{M-1} \frac{D_j(t)}{2\pi i(z - \omega_j^1)} + \frac{Q_j(t)}{2\pi i} \ln(z - \omega_{0M}) \quad (8)$$

$$\text{де } Q_j(t) = \sum_{k=1}^j \gamma_k(t) \quad D_j(t) = (\omega_{0j+1} - \omega_{0j}) \sum_{k=1}^j \gamma_k(t), \quad (9)$$

В доповіді представлено алгоритм обчислювальних технологій для нестационарних плоских гідродинамічних задач з вільними межами. Алгоритм застосовний для плоских, нестационарних гідродинамічних задач з можливою адаптацією на вісесиметричні та тривимірні задачі.

Ключові слова: вільні межі, відривні течії, обчислювальні технології, метод дискретних особливостей.

Перелік посилань

1. Довгий С.А., Лифанов И.К., Черний Д.И. Метод сингулярних інтегральних рівнянь і чисельні методи. - К.: Видавництво «Юстон» 2016, 380с.
2. Довгий С.О., Ляшко С.І., Черний Д.І. Алгоритми методу дискретних особливостей для обчислювальних технологій. // Кибернетика і системний аналіз. 2017, №6, сс.147-159.
3. Cherniy D. An algorithm for finding similar objects in an image / Dmytro I. Cherniy, Yaroslav M. Linder, Volodymyr T. Matvienko, Volodymyr V. Pichkur // 2019 IEEE International Conference on Advanced Trends in Information Theory. Conference Proceedings (IEEE ATIT 2019, 18.12.2019 – 20.12.2019, Kyiv, Ukraine). – Kyiv, 2019. – P. 365 – 368.