

## **4. УЗАГАЛЬНЕНИЙ МЕТОД ПОБУДОВИ РОЗВ'ЯЗКІВ ДУАЛЬНИХ ІНТЕГРАЛЬНИХ І СУМАТОРНИХ РІВНЯНЬ**

**Михайло Мартиненко**

*Національний університет харчових технологій*

**Вступ.** В даній роботі запропонований узагальнений метод побудови розв'язків дуальних інтегральних і суматорних рівнянь такого вигляду

$$\int_a^{\infty} c(\tau)m(\tau)X(\tau,\eta)d\tau = f(\eta) \quad (a \leq \eta < \eta_0) \quad (1)$$

$$\int_a^{\infty} c(\tau)X(\tau,\eta)d\tau = g(\eta), \quad (\eta_0 \leq \eta)$$

де  $e(\tau)$  – невідома густина;  $m(\tau), f(\eta), g(\eta)$  – відомі функції;  $X(\tau;\eta)$  – ядро парної системи представлене через власні функції неперервного спектру. Якщо власні функції мають дискретний спектр, то інтегральні рівняння (1) перетворюються в суматорні.

Про значимість рівнянь (1) в колективній академічній монографії [1,с.56] сказано: « На даний час для розв'язування мішаних задач математичної фізики із аналітичних методів немає більш гнучкого і універсального методу, ніж метод парних рівнянь ».

**Основна частина.** Введемо ще одну невідому густину  $c_1(\tau)$  так, щоб виконувалися рівності

$$\begin{aligned} \int_a^{\infty} c_1(\tau)m(\tau)X(\tau,\eta)d\tau &= f(\eta) \quad (a \leq \eta < \eta_0) \\ \int_a^{\infty} c_1(\tau)X(\tau,\eta)d\tau &= 0, \quad (\eta_0 \leq \eta) \end{aligned} \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \int_a^{\infty} [c(\tau) - c_1(\tau)]m(\tau)X(\tau,\eta)d\tau &= 0, \quad (a \leq \eta \leq \eta_0) \\ \int_a^{\infty} [c(\tau) - c_1(\tau)]X(\tau,\eta)d\tau &= g(\eta); \quad (\eta_0 \leq \eta \leq b) \end{aligned} \quad (3)$$

Представимо густини у вигляді

$$\begin{aligned} c_1(\tau) &= \int_a^{\eta} \varphi(t)Y_1(\tau;t)dt \\ m(\tau)[c(\tau) - c_1(\tau)] &= \int_{\eta_0}^{\infty} \psi(\tau)Y_2(\tau;t)dt \end{aligned} \quad (4)$$

де функції  $\varphi(\tau)$  та  $\psi(t)$  і їх похідні неперервні на відповідних проміжках, а  $Y_1(\tau,t)$  та  $Y_2(\tau,t)$  задовольняють умовам

$$\begin{aligned} \int_a^{\infty} X(\tau,\eta)Y_1(\tau,t)d\tau &= H(t-\eta)M(\eta,t) \\ \int_a^{\infty} X(\tau,\eta)Y_2(\tau,t)d\tau &= H(\eta-t)N(\eta,t) \end{aligned} \quad (5)$$

де  $H(t-\eta)$  – функція Хевісайда.

Такий вибір інтегральних операторів (5) тотожно задовольняють другому рівнянню системи (2) і першому рівнянню системи (3). Якщо підставити рівності (4) у відповідні інтегральні рівняння (2), (3), то прийдемо до функціональних рівностей відносно невідомих функцій  $\varphi(t)$  і  $\psi(t)$ .

В залежності від поведінки функції  $m(\tau)$  на нескінченності задачі зводяться до інтегральних або інтегро-диференціальних рівнянь Фредгольма; методи розв'язку таких рівнянь відомі [2]. Розв'язання дуальних рівнянь в тому випадку, коли ядра  $X(\tau, \eta)$  представлені через конкретні власні функції наведені в роботі [3].

**Висновки.** В роботі розвинений метод зведення дуальних рівнянь до інтегральних або інтегро-диференціальних рівнянь Фредгольма.

## ЛІТЕРАТУРА

1. Развитие теории контактных задач в СССР./ Под. ред. Л. А. Галина.– М.: Наука, 1976.- 493с.
2. Забрейко, П. П. Интегральное управление / П.П. Забрейко.– М.: Наука, 1968.– 448с.
3. Мартиненко, М. А. Мішані просторові задачі математичної теорії пружності: монографія / М. А. Мартиненко.–К.: Освіта України, 2012.– 376с.