

**ПЕРІОДИЧНІ КОНТРАСТНІ СТРУКТУРИ ТИПУ СХОДИНКИ
ДЛЯ КВАЗІЛІНІЙНОГО ПАРАБОЛІЧНОГО РІВНЯННЯ
З МАЛИМ КОЕФІЦІЄНТОМ ДИФУЗІЇ**

О. Є. Омельченко

*Ин-т математики НАН України
Україна, 01601, Київ 4, ул. Терещенківська, 3
e-mail: ome1@imath.kiev.ua*

Using the boundary layer function method, an asymptotic expansion of the periodic solution with internal transition layer is built for a quasilinear parabolic equation with small diffusion term. Sufficient conditions for existence of such a solution are found.

За допомогою методу межових функцій для квазілінійного параболічного рівняння з малим коефіцієнтом дифузії побудовано асимптотичне розв'язання періодичного розв'язку з внутрішнім перехідним шаром. Отримано достатні умови існування такого розв'язку.

1. Вступ. У даній роботі розглядається крайова задача для сингулярно збуреного одновимірного за просторовою змінною параболічного рівняння вигляду

$$L[u] := -u_t + \varepsilon u_{xx} - A(u, x, t)u_x - B(u, x, t) = 0, \quad (x, t) \in \Omega := (a, b) \times \mathbb{R}, \quad (1)$$

$$u(a, t, \varepsilon) = u_a(t), \quad u(b, t, \varepsilon) = u_b(t), \quad t \in \mathbb{R}, \quad (2)$$

де $\varepsilon > 0$ — малий параметр, A, B, u_a та u_b — достатньо гладкі функції своїх аргументів, періодичні за змінною t з одним і тим самим періодом $T > 0$.

Подібні задачі моделюють процеси переносу в неоднорідних середовищах під дією періодичних збурень. При цьому, з точки зору практичних застосувань, цікавим є дослідження стаціонарних періодичних режимів, які можуть виникати у такій системі.

Для рівнянь типу (1) найбільш дослідженою є початково-крайова задача, якій присвячено низку робіт вітчизняних та зарубіжних учених (див. огляд [1] і наведену в ньому бібліографію). Однак слід зазначити, що більшість з цих робіт пов'язана з обґрунтуванням так званого методу „штучної в'язкості“. За допомогою цього методу вводиться поняття узагальненого розв'язку для квазілінійного гіперболічного рівняння

$$u_t + A(u, x, t)u_x + B(u, x, t) = 0, \quad (3)$$

яке є виродженням щодо рівняння (1). А саме, розв'язком початково-крайової задачі для рівняння (3) називається границя при $\varepsilon \rightarrow +0$ послідовності розв'язків відповідної початково-крайової задачі для рівняння (1). Зрозуміло, що при такому підході розв'язки останньої задачі не є головним об'єктом дослідження, отже, їх структуру детально ніхто не розглядав. Що ж стосується крайової задачі (1), (2) з періодичними по t коефіцієнтами, то, наскільки відомо автору, вона до цього часу взагалі не була предметом досліджень.

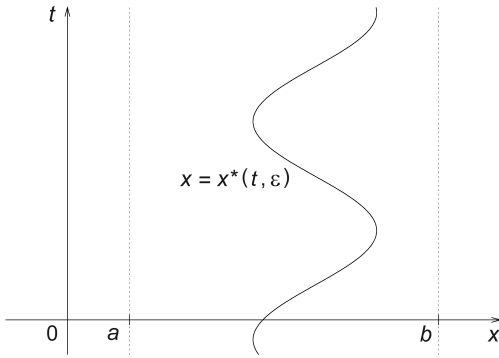


Рис. 1

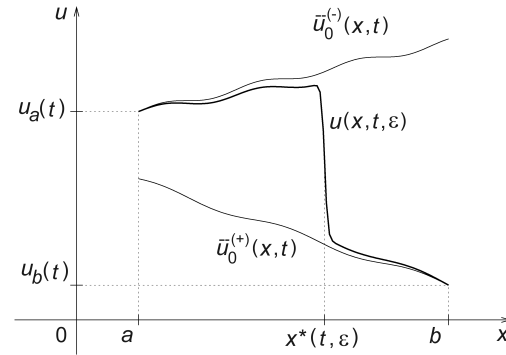


Рис. 2

У даній роботі за допомогою методу межових функцій [2, 3] побудовано та обґрунтовано асимптотичне розв'язання за степенями малого параметра ε для періодичних контрастних структур типу сходинки, які виникають у системі (1), (2). Подібні розв'язки відомі і в багатьох інших сингулярно збурених системах. Вони активно вивчаються різними математиками (див. огляд [4] і наведену в ньому бібліографію) і мають багато практичних застосувань у фізиці, хімії та біології.

Зауважимо, що в роботі під розв'язком задачі (1), (2) мається на увазі *класичний розв'язок*, тобто функція $u \in C_{x,t}^{2,1}(\bar{\Omega})$, яка є T -періодичною за змінною t і задовольняє поточково співвідношення (1) та (2).

Контрастну структуру типу сходинки будемо конструювати, виходячи з розв'язків виродженого рівняння (3). Для цього зробимо наступне припущення.

1. Нехай рівняння (3) має два розв'язки: $\bar{u}_0^{(-)}(x, t)$ та $\bar{u}_0^{(+)}(x, t)$, що задовольняють відповідно ліві та праві крайові умови (2) і визначені для всіх $(x, t) \in \bar{\Omega}$.

Нехай, крім того,

$$A(\bar{u}_0^{(-)}(x, t), x, t) > 0, \quad A(\bar{u}_0^{(+)}(x, t), x, t) < 0 \quad \text{для всіх } (x, t) \in \bar{\Omega}. \quad (4)$$

З нерівностей (4), очевидно, випливає, що поверхні $u = \bar{u}_0^{(-)}(x, t)$ та $u = \bar{u}_0^{(+)}(x, t)$ не мають спільних точок для всіх $(x, t) \in \bar{\Omega}$. Отже, наслідуючи [5], можна припустити, що за певних умов у системі (1), (2) існує періодична контрастна структура типу сходинки з переходом розв'язку від поверхні $\bar{u}_0^{(-)}(x, t)$ до поверхні $\bar{u}_0^{(+)}(x, t)$ в околі певної лінії $x = x^*(t, \varepsilon)$. Більш детально структуру такого розв'язку можна описати таким чином. Припустимо, що в площині (x, t) існує *лінія переходу*, задана рівнянням $x = x^*(t, \varepsilon)$. Ця лінія є T -періодичною і цілком міститься в області Ω (рис. 1).

Зліва від лінії $x = x^*(t, \varepsilon)$ графік шуканого розв'язку $u(x, t, \varepsilon)$ проходить в околі поверхні $u = \bar{u}_0^{(-)}(x, t)$, а справа — в околі поверхні $u = \bar{u}_0^{(+)}(x, t)$. В околі ж самої лінії $x = x^*(t, \varepsilon)$ маємо внутрішній перехідний шар (рис. 2).

2. Алгоритм побудови асимптотики. Відповідно до методу межових функцій [2, 3] будемо шукати асимптотику контрастної структури типу сходинки у вигляді суми

$$U(x, t, \varepsilon) = \begin{cases} \bar{u}_0^{(-)}(x, t, \varepsilon) + Q^{(-)}(\xi, t, \varepsilon) & \text{при } a \leq x \leq x^*(t, \varepsilon), \\ \bar{u}_0^{(+)}(x, t, \varepsilon) + Q^{(+)}(\xi, t, \varepsilon) & \text{при } x^*(t, \varepsilon) < x \leq b, \end{cases} \quad (5)$$

яка складається з регулярної компоненти $\bar{u}^{(\pm)}(x, t, \varepsilon)$ та компоненти внутрішнього перехідного шару $Q^{(\pm)}(\xi, t, \varepsilon)$. Остання як аргумент містить так звану розтягнуту змінну $\xi = [x - x^*(t, \varepsilon)]/\varepsilon$. Кожна компонента асимптотики (5), у свою чергу, зображується у вигляді

$$\bar{u}^{(\pm)}(x, t, \varepsilon) = \sum_{k=0}^n \varepsilon^k \bar{u}_k^{(\pm)}(x, t), \quad Q^{(\pm)}(\xi, t, \varepsilon) = \sum_{k=0}^n \varepsilon^k Q_k^{(\pm)}(\xi, t). \quad (6)$$

Домовимося нижче писати $U_n(x, t, \varepsilon)$ замість $U(x, t, \varepsilon)$, вказуючи тим самим верхній індекс у сумах (6). Крім того, щоб зменшити громіздкість формул, будемо там, де це можливо, нехтувати індексами $(-)$ та $(+)$ при всіх функціях, які входять у розвинення (5), (6).

Рівняння лінії переходу $x = x^*(t, \varepsilon)$ спочатку також є невідомим. Будемо шукати функцію $x^*(t, \varepsilon)$ у вигляді

$$x^*(t, \varepsilon) = \sum_{k=0}^n \varepsilon^k x_k(t), \quad (7)$$

зафіксувавши її значення за допомогою співвідношення

$$u(x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) = u^*(x_0(t), t), \quad \text{де} \quad u^*(x, t) := \frac{1}{2} \left[\bar{u}_0^{(-)}(x, t) + \bar{u}_0^{(+)}(x, t) \right]. \quad (8)$$

Крім того, на лінії $x = x^*(t, \varepsilon)$ накладемо на асимптотику додаткову умову гладкого зшивання, тобто зліва і справа від цієї лінії мають збігатися розклади самої функції

$$\begin{aligned} u(x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) &= \bar{u}(x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) + Q(0, t, \varepsilon) = Q_0(0, t) + \bar{u}_0(x_0(t), t) + \\ &+ \varepsilon \left\{ Q_1(0, t) + \bar{u}_1(x_0(t), t) + x_1(t) \frac{\partial \bar{u}_0}{\partial x}(x_0(t), t) \right\} + \dots \\ &\dots + \varepsilon^k \left\{ Q_k(0, t) + \bar{u}_k(x_0(t), t) + x_k(t) \frac{\partial \bar{u}_0}{\partial x}(x_0(t), t) + M_k(t) \right\} + \dots \end{aligned} \quad (9)$$

та її похідної

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=x^*(t, \varepsilon)} &= \frac{\partial \bar{u}}{\partial x}(x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) + \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial Q}{\partial \xi}(0, t, \varepsilon) = \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial Q_0}{\partial \xi}(0, t) + \\ &+ \left\{ \frac{\partial Q_1}{\partial \xi}(0, t) + \frac{\partial \bar{u}_0}{\partial x}(x_0(t), t) \right\} + \dots + \varepsilon^k \left\{ \frac{\partial Q_{k+1}}{\partial \xi}(0, t) + N_{k+1}(t) \right\} + \dots \end{aligned} \quad (10)$$

Зауваження 1. У формулі (9) при ε^k явно виписано вигляд усіх доданків, які містять залежність від $Q_k(\xi, t)$, $\bar{u}_k(x, t)$ або $x_k(t)$. Суму решти доданків позначено як $M_k(t)$. Аналогічно у формулі (10) при ε^k явно виписано вигляд усіх доданків, які містять залежність від $Q_{k+1}(\xi, t)$. Суму решти доданків позначено як $N_{k+1}(t)$.

Підставимо формальну асимптотику $U_n(x, t, \varepsilon)$, визначену формулами (5), (6) та (7), у диференціальний оператор $L[u]$ і подамо отриманий вираз у вигляді суми регулярної компоненти

$$\bar{L}[U_n] = -\bar{u}_t + \varepsilon \bar{u}_{xx} - A(\bar{u}(x, t, \varepsilon), x, t) \bar{u}_x(x, t, \varepsilon) - B(\bar{u}(x, t, \varepsilon), x, t)$$

та компоненти внутрішнього перехідного шару

$$\begin{aligned} QL[U_n] = & -\frac{\partial Q}{\partial t} + \frac{1}{\varepsilon} x_t^*(t, \varepsilon) \frac{\partial Q}{\partial \xi} + \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial^2 Q}{\partial \xi^2} - \\ & - \left\{ A(\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) + Q, \varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t) \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial}{\partial \xi} \left[\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) + Q \right] - \right. \\ & - A(\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon), \varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t) \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial}{\partial \xi} \left[\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) \right] + \\ & + B(\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) + Q, \varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t) - \\ & \left. - B(\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon), \varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t) \right\}. \end{aligned}$$

Останню компоненту очевидним чином можна переписати у коротшому вигляді

$$\begin{aligned} QL[U_n] = & -\frac{\partial Q}{\partial t} + \frac{1}{\varepsilon} x_t^*(t, \varepsilon) \frac{\partial Q}{\partial \xi} + \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial^2 Q}{\partial \xi^2} - \frac{1}{\varepsilon} \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ \int_{\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon)}^{\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) + Q} A(u, \varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t) du \right\} + \\ & + \int_{\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon)}^{\bar{u}(\varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon) + Q} [A_x(u, \varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t) - B_u(u, \varepsilon \xi + x^*(t, \varepsilon), t)] du. \end{aligned}$$

Розкладаючи $\bar{L}[U_n]$ в ряд за цілими степенями малого параметра ε , отримуємо

$$\bar{L}[U_n] = \varepsilon^0 \bar{L}_0[U_n] + \varepsilon \bar{L}_1[U_n] + \varepsilon^2 \bar{L}_2[U_n] + \dots + \varepsilon^n \bar{L}_n[U_n] + o(\varepsilon^n), \quad (11)$$

де використано такі позначення:

$$\begin{aligned} \bar{L}_0[U_n] = & -\frac{\partial \bar{u}_0}{\partial t} - A(\bar{u}_0(x, t), x, t) \frac{\partial \bar{u}_0}{\partial x} - B(\bar{u}_0(x, t), x, t), \\ \bar{L}_k[U_n] = & -\frac{\partial \bar{u}_k}{\partial t} - A(\bar{u}_0(x, t), x, t) \frac{\partial \bar{u}_k}{\partial x} - P(x, t) \bar{u}_k + D_k(x, t), \quad k = \overline{1, n}, \\ P(x, t) = & A_u(\bar{u}_0(x, t), x, t) \frac{\partial \bar{u}_0}{\partial x} + B_u(\bar{u}_0(x, t), x, t). \end{aligned}$$

Зауваження 2. У записі $\bar{L}_k[U_n]$ явно подано вигляд усіх доданків, які містять залежність від $\bar{u}_k(x, t)$. Суму решти доданків позначено як $D_k(x, t)$. Наприклад, $D_1(x, t) = \frac{\partial^2 \bar{u}_0}{\partial x^2}$.

Прирівнюючи до нуля коефіцієнти при кожному степені ε у сумі (11), отримуємо диференціальні рівняння для визначення регулярних доданків у розвиненні (5), (6). Ці рівняння слід доповнити крайовими умовами, що випливають зі співвідношень (2). Наприклад, для визначення доданків $\bar{u}_0^{(\pm)}(x, t)$ маємо задачу

$$\begin{aligned} \frac{\partial \bar{u}_0^{(\pm)}}{\partial t} + A(\bar{u}_0^{(\pm)}, x, t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(\pm)}}{\partial x} + B(\bar{u}_0^{(\pm)}, x, t) &= 0, \quad (x, t) \in \Omega, \\ \bar{u}_0^{(-)}(a, t) = u_a(t), \quad \bar{u}_0^{(+)}(b, t) = u_b(t), \quad t \in \mathbb{R}. \end{aligned} \tag{12}$$

Припущення I гарантує, що задача (12) має розв'язок. Більш того, він є єдиним. Справді, кожна інтегральна поверхня рівняння (3) складається з характеристик [6] — розв'язків системи

$$\frac{dx}{dt} = A(u, x, t), \quad \frac{du}{dt} = -B(u, x, t). \tag{13}$$

Отже, якщо $A, B \in C^1(\mathbb{R} \times \bar{\Omega})$, то крайові умови задачі (12) однозначно визначають сукупність характеристик, що утворюють поверхні $u = \bar{u}_0^{(-)}(x, t)$ та $u = \bar{u}_0^{(+)}(x, t)$.

Аналогічним чином для визначення наступних регулярних доданків запишемо задачі¹

$$\begin{aligned} \frac{\partial \bar{u}_k^{(\pm)}}{\partial t} + A(\bar{u}_0^{(\pm)}(x, t), x, t) \frac{\partial \bar{u}_k^{(\pm)}}{\partial x} + P^{(\pm)}(x, t) \bar{u}_k^{(\pm)} &= D_k^{(\pm)}(x, t), \quad (x, t) \in \Omega, \\ \bar{u}_k^{(-)}(a, t) = 0, \quad \bar{u}_k^{(+)}(b, t) = 0, \quad t \in \mathbb{R}. \end{aligned} \tag{14}$$

Покажемо, що для довільного $k \geq 1$ задача (14) має єдиний розв'язок. Для цього розглянемо систему рівнянь

$$\frac{dx}{dt} = A(\bar{u}_0^{(\pm)}(x, t), x, t), \quad \frac{du}{dt} = D_k^{(\pm)}(x, t) - P^{(\pm)}(x, t)u, \tag{15}$$

яка має ту ж саму природу, що й система (13). Із припущення I випливає, що, починаючи з довільної точки на площині $x = a$ ($x = b$), ми можемо побудувати в області $\bar{\Omega}$ розв'язок першого диференціального рівняння системи (15), продовжуючи його до перетину з площиною $x = b$ ($x = a$). Після підстановки цього розв'язку у друге рівняння системи (15) воно перетворюється у лінійне диференціальне рівняння щодо невідомої функції u . Розв'язок цього, останнього, рівняння існує і навіть може бути записаний у квадратах. Таким чином, бачимо, що крайові умови задачі (14) однозначно визначають сукупність характеристик — розв'язків системи (15), що утворюють поверхні $u = \bar{u}_k^{(-)}(x, t)$ та $u = \bar{u}_k^{(+)}(x, t)$.

¹Індекси (\pm) при коефіцієнтах $P(x, t)$ та $D_k(x, t)$ вказують на те, що їх слід поставити при всіх функціях $\bar{u}_i(x, t)$, які входять у визначення цих коефіцієнтів.

Розкладемо тепер в ряд за цілими степенями малого параметра ε вираз $QL[U_n]$. В результаті отримаємо²

$$QL[U_n] = \frac{1}{\varepsilon}QL_{-1}[U_n] + \varepsilon^0QL_0[U_n] + \varepsilon QL_1[U_n] + \dots + \varepsilon^{n-1}QL_{(n-1)}[U_n] + o(\varepsilon^{n-1}), \quad (16)$$

де

$$QL_{-1}[U_n] = x'_0(t) \frac{\partial Q_0}{\partial \xi} + \frac{\partial^2 Q_0}{\partial \xi^2} - \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ \int_{\bar{u}_0(x_0,t)}^{\bar{u}_0(x_0,t)+Q_0} A(u, x_0, t) du \right\},$$

$$QL_0[U_n] = -\frac{\partial Q_0}{\partial t} + x'_0(t) \frac{\partial Q_1}{\partial \xi} + x'_1(t) \frac{\partial Q_0}{\partial \xi} + \frac{\partial^2 Q_1}{\partial \xi^2} -$$

$$- \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ A(\bar{u}_0(x_0, t) + Q_0, x_0, t) [\bar{u}_1(x_0, t) + Q_1] - A(\bar{u}_0(x_0, t), x_0, t) \bar{u}_1(x_0, t) + \right.$$

$$\left. + (\xi + x_1) \frac{\partial}{\partial x} \left[\int_{\bar{u}_0(x,t)}^{\bar{u}_0(x,t)+Q_0} A(u, x, t) du \right] \Big|_{x=x_0} \right\} +$$

$$+ \int_{\bar{u}_0(x_0,t)}^{\bar{u}_0(x_0,t)+Q_0} \left[A_x(u, x_0, t) - B_u(u, x_0, t) \right] du,$$

$$QL_k[U_n] = x'_0(t) \frac{\partial Q_{k+1}}{\partial \xi} + x'_{k+1}(t) \frac{\partial Q_0}{\partial \xi} + \frac{\partial^2 Q_{k+1}}{\partial \xi^2} -$$

$$- \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ A(\bar{u}_0(x_0, t) + Q_0, x_0, t) [\bar{u}_{k+1}(x_0, t) + Q_{k+1}] - A(\bar{u}_0(x_0, t), x_0, t) \bar{u}_{k+1}(x_0, t) + \right.$$

$$\left. + x_{k+1} \frac{\partial}{\partial x} \left[\int_{\bar{u}_0(x,t)}^{\bar{u}_0(x,t)+Q_0} A(u, x, t) du \right] \Big|_{x=x_0} \right\} + H_{k+1}(\xi, t), \quad k = \overline{1, n-1}.$$

Зауваження 3. У записі $QL_k[U_n]$ явно подано вигляд усіх доданків, які містять залежність від $Q_{k+1}(\xi, t)$, $\bar{u}_{k+1}(x, t)$ або $x_{k+1}(t)$. Суму решти доданків позначено як $H_{k+1}(\xi, t)$.

²При розкладі виразу $QL[U_n]$ в ряд за степенями параметра ε зручно використовувати той факт, що для довільної функції $f(x, t, \varepsilon)$ виконується співвідношення $\frac{d}{d\varepsilon} [f(\varepsilon\xi + x^*(t, \varepsilon), t, \varepsilon)] = (\xi + x_\varepsilon^*(t, \varepsilon))f_x + f_\varepsilon$.

Виходячи з вигляду коефіцієнтів при старших степенях ε в розвиненнях (16) та (9), а також беручи до уваги умову (8), записуємо задачу для визначення функцій внутрішнього перехідного шару $Q_0^{(\pm)}(\xi, t)$, доповнюючи її традиційною вимогою прямування цих функцій до нуля при $\xi \rightarrow \pm\infty$. В результаті маємо

$$\frac{\partial^2 Q_0^{(\pm)}}{\partial \xi^2} = \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t), t) + Q_0^{(\pm)}} A(u, x_0(t), t) du \right\} - x'_0(t) \frac{\partial Q_0^{(\pm)}}{\partial \xi}, \quad (\xi, t) \in \mathbb{R}^\pm \times \mathbb{R}, \quad (17)$$

$$Q_0^{(-)}(0, t) + \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t) = Q_0^{(+)}(0, t) + \bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) = u^*(x_0(t), t), \quad t \in \mathbb{R}, \quad (18)$$

$$Q_0^{(-)}(-\infty, t) = Q_0^{(+)}(+\infty, t) = 0, \quad t \in \mathbb{R}. \quad (19)$$

Задача (17)–(19) недовизначена, поки в неї не підставлено функцію $x_0(t)$. Як показано в наведеній нижче лемі, цю функцію можна знайти із співвідношення

$$\frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(0, t) = \frac{\partial Q_0^{(+)}}{\partial \xi}(0, t), \quad t \in \mathbb{R}, \quad (20)$$

яке є наслідком умови гладкого зшивання асимптотики на лінії переходу та розкладу (10).

Лема 1. Нехай $A, B \in C(\mathbb{R} \times \bar{\Omega})$ і виконується припущення I. Тоді задача (17)–(19) з додатковою умовою (20) може мати розв’язок, лише якщо функція $x_0(t)$ задовольняє рівність

$$\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)} [A(u, x_0(t), t) - x'_0(t)] du = 0. \quad (21)$$

Доведення. Інтегруючи рівняння (17) по ξ від ξ_1 до ξ_2 ($\xi_1, \xi_2 \leq 0$), отримуємо

$$\frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(\xi_2, t) - \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(\xi_1, t) = \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t) + Q_0^{(-)}(\xi_1, t)}^{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t) + Q_0^{(-)}(\xi_2, t)} [A(u, x_0(t), t) - x'_0(t)] du. \quad (22)$$

Зі співвідношень (19) та (22) випливає, що $\frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(-\infty, t) = 0$. Спрямовуючи тепер $\xi_1 \rightarrow -\infty$ в (22) і перепозначаючи ξ_2 через ξ , маємо

$$\frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(\xi, t) = \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t) + Q_0^{(-)}(\xi, t)} [A(u, x_0(t), t) - x'_0(t)] du. \quad (23)$$

За допомогою аналогічних міркувань у випадку $\xi \geq 0$ отримуємо формулу, аналогічну (23), в якій індекси $(-)$ замінено на $(+)$.

Підставляючи формули $(23)_{(-)}$ та $(23)_{(+)}$ у рівність (20) і враховуючи співвідношення (18), одержуємо (21).

Лемі доведено.

Після нескладних перетворень формулу (21) можна записати у вигляді диференціального рівняння для визначення функції $x_0(t)$, а саме

$$\frac{dx}{dt} = \frac{I(x, t)}{\bar{u}_0^{(+)}(x, t) - \bar{u}_0^{(-)}(x, t)}, \quad \text{де} \quad I(x, t) := \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x, t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x, t)} A(u, x, t) du. \quad (24)$$

Для скорочення формул, що виникають нижче, зручно також ввести функцію

$$J(x, t) := \frac{I(x, t)}{\bar{u}_0^{(+)}(x, t) - \bar{u}_0^{(-)}(x, t)}.$$

Сформулюємо тепер два нових припущення, які, як показано у лемі 2, гарантують розв'язність задачі (17)–(19).

II. Нехай диференціальне рівняння (24) має T -періодичний розв'язок $x_0(t)$, який задовольняє умови:

- 1) $a < x_0(t) < b$ для всіх $t \in \mathbb{R}$;
- 2) $A(\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t), x_0(t), t) < x'_0(t) < A(\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t), x_0(t), t)$ для всіх $t \in \mathbb{R}$;
- 3) $\int_0^T J'_x(x_0(t), t) dt < 0$.

Зауваження 4. Пункт 3 припущення II гарантує локальну єдиність T -періодичного розв'язку $x_0(t)$. Справді, лінеаризуємо рівняння (24) на цьому розв'язку. Отримане в результаті диференціальне рівняння $x' = J'_x(x_0(t), t)x$ має єдиний мультиплікатор

$$\mu = \exp \left\{ \int_0^T J'_x(x_0(t), t) dt \right\},$$

модуль якого є відмінним від одиниці. Цей факт і гарантує зазначену вище локальну єдиність [7].

III. Нехай для кожного фіксованого $t \in \mathbb{R}$ інтеграл $\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^v [A(u, x_0(t), t) - x'_0(t)] du$ не дорівнює нулю при всіх v , що лежать у проміжку між $\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)$ та $\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)$.

Лема 2. Нехай $A, B \in C(\mathbb{R} \times \bar{\Omega})$. Якщо виконуються припущення I–III, то існує єдиний розв'язок задачі (17)–(19) з додатковою умовою (20). Більш того, його можна

подати у вигляді квадратурної формули

$$\int_{u^*(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t),t)+Q_0^{(\pm)}} \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(u, x_0(t), t) - x'_0(t)] du \right\}^{-1} dz = \xi. \quad (25)$$

Доведення. При доведенні леми 1 були отримані співвідношення (23)₍₋₎ та (23)₍₊₎, які задовольняє розв'язок задачі (17) – (19). Інтегруючи ці співвідношення з початковою умовою (18), отримуємо формулу (25).

Лему доведено.

Зауваження 5. Із співвідношень (23)₍₋₎ та (23)₍₊₎ з урахуванням припущення III випливає, що при кожному фіксованому $t \in \mathbb{R}$ функція внутрішнього перехідного шару $Q_0^{(-)}(\xi, t)$ є монотонною на промені $\xi \in (-\infty, 0]$, а функція внутрішнього перехідного шару $Q_0^{(+)}(\xi, t)$ – монотонною на промені $\xi \in [0, +\infty)$. Більш того,

$$\text{sign} \left\{ \frac{\partial Q_0^{(\pm)}}{\partial \xi} \right\} = \text{sign}[\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)]. \quad (26)$$

Зауваження 6. Виходячи з формули (25) з урахуванням пункту 2 припущення II, можна показати, що існують такі сталі $C_i > 0, \nu_i > 0, i = 1, 2, 3$, що розв'язок задачі (17) – (19) задовольняє нерівності

$$\left| Q_0^{(\pm)}(\xi, t) \right| \leq C_1 e^{-\nu_1 |\xi|}, \quad C_2 e^{-\nu_2 |\xi|} \leq \left| \frac{\partial Q_0^{(\pm)}}{\partial \xi} \right| \leq C_3 e^{-\nu_3 |\xi|} \quad \text{для всіх } (\xi, t) \in \mathbb{R}^{\pm} \times \mathbb{R}.$$

Аналогічно до задачі (17) – (19) запишемо, виходячи з розвинень (16) та (9), задачу для знаходження функцій внутрішнього перехідного шару $Q_1^{(\pm)}(\xi, t)$. В результаті отримаємо

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 Q_1^{(\pm)}}{\partial \xi^2} &= -x'_1(t) \frac{\partial Q_0^{(\pm)}}{\partial \xi} - x'_0(t) \frac{\partial Q_1^{(\pm)}}{\partial \xi} + \frac{\partial Q_0^{(\pm)}}{\partial t} + \\ &+ \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ A(\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t), t) + Q_0^{(\pm)}, x_0(t), t) [\bar{u}_1^{(\pm)}(x_0(t), t) + Q_1^{(\pm)}] - \right. \\ &\left. - A(\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t), t), x_0(t), t) \bar{u}_1^{(\pm)}(x_0(t), t) + \right. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + [\xi + x_1(t)] \frac{\partial}{\partial x} \left[\int_{\bar{u}_0^{(\pm)}(x,t)}^{\bar{u}_0^{(\pm)}(x,t)+Q_0^{(\pm)}} A(u, x, t) du \right] \Big|_{x=x_0(t)} \Big\} - \\
& - \int_{\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t),t)+Q_0^{(\pm)}} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] du, \quad (\xi, t) \in \mathbb{R}^{\pm} \times \mathbb{R}, \quad (27)
\end{aligned}$$

$$Q_1^{(\pm)}(0, t) + \bar{u}_1^{(\pm)}(x_0(t), t) + x_1(t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(\pm)}}{\partial x}(x_0(t), t) = 0, \quad (28)$$

$$Q_1^{(-)}(-\infty, t) = Q_1^{(+)}(+\infty, t) = 0. \quad (29)$$

Як і (17)–(19), ця задача є недовизначеною, поки в неї не підставлено функцію $x_1(t)$ у явному вигляді. Як показано у наведеній нижче лемі, цю функцію можна знайти із співвідношення

$$\frac{\partial Q_1^{(-)}}{\partial \xi}(0, t) + \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)}}{\partial x}(x_0(t), t) = \frac{\partial Q_1^{(+)}}{\partial \xi}(0, t) + \frac{\partial \bar{u}_0^{(+)}}{\partial x}(x_0(t), t), \quad (30)$$

отриманого з умови гладкого зшивання асимптотики на лінії переходу та з розкладу (10).

Лема 3. Нехай $A, B \in C^1(\mathbb{R} \times \bar{\Omega})$ і виконуються припущення I–III. Тоді задача (27)–(29) з додатковою умовою (30) може мати розв'язок, лише якщо функція $x_1(t)$ задовольняє лінійне диференціальне рівняння

$$\frac{dx}{dt} = J'_x(x_0(t), t)x + F(t) \quad (31)$$

з неоднорідністю, визначеною формулою

$$\begin{aligned}
F(t) := & [\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)]^{-1} \left\{ \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)}}{\partial x}(x_0(t), t) - \frac{\partial \bar{u}_0^{(+)}}{\partial x}(x_0(t), t) + \right. \\
& + [A(\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t), x_0(t), t) - x'_0(t)] \bar{u}_1^{(+)}(x_0(t), t) - \\
& - [A(\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t), x_0(t), t) - x'_0(t)] \bar{u}_1^{(-)}(x_0(t), t) + \\
& + \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] \times
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \times \int_{u^*(x_0(t),t)}^u \left(\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(y, x_0(t), t) - x'_0(t)] dy \right)^{-1} dz \Big] du - \\ & - \frac{\partial}{\partial t} \left[\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t),t)} \left[\int_{u^*(x_0(t),t)}^u \left(\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(y, x_0(t), t) - x'_0(t)] dy \right)^{-1} dz \right] du \right] \Big\}. \end{aligned}$$

Доведення. За аналогією до функції $Q_0^{(\pm)}(\xi, t)$ можна показати (див. доведення леми 1), що $\frac{\partial Q_1^{(\pm)}}{\partial \xi}(\pm\infty, t) = 0$. Проінтегруємо з урахуванням цієї умови рівняння (27) по ξ від $-\infty$ до 0. Беручи до уваги співвідношення (18), (19) та (29), отримуємо

$$\begin{aligned} \frac{\partial Q_1^{(-)}}{\partial \xi}(0, t) &= -x'_1(t)Q_0^{(-)}(0, t) - x'_0(t)Q_1^{(-)}(0, t) + \\ &+ A(u^*(x_0(t), t), x_0(t), t)[\bar{u}_1^{(-)}(x_0(t), t) + Q_1^{(-)}(0, t)] - \\ &- A(\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t), x_0(t), t)\bar{u}_1^{(-)}(x_0(t), t) + \\ &+ x_1(t) \left[A(u^*(x_0(t), t), x_0(t), t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)}}{\partial x}(x_0(t), t) - \right. \\ &- \left. A(\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t), x_0(t), t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)}}{\partial x}(x_0(t), t) + \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^{u^*(x_0(t), t)} A_x(u, x_0(t), t) du \right] - \\ &- \int_{-\infty}^0 \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t) + Q_0^{(-)}(\xi, t)} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] du - \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial t}(\xi, t) \right\} d\xi. \end{aligned}$$

Аналогічне інтегрування рівняння (27) по ξ від 0 до $+\infty$ приводить до рівності

$$\begin{aligned} -\frac{\partial Q_1^{(+)}}{\partial \xi}(0) &= x'_1(t)Q_0^{(+)}(0, t) + x'_0(t)Q_1^{(+)}(0, t) - \\ &- A(u^*(x_0(t), t), x_0(t), t)[\bar{u}_1^{(+)}(x_0(t), t) + Q_1^{(+)}(0, t)] + \\ &+ A(\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t), x_0(t), t)\bar{u}_1^{(+)}(x_0(t), t) - \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -x_1(t) \left[A(u^*(x_0(t), t), x_0(t), t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}{\partial x} - \right. \\
& - A(\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t), x_0(t), t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}{\partial x} + \left. \int_{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}^{u^*(x_0(t), t)} A_x(u, x_0(t), t) du \right] - \\
& - \int_0^{+\infty} \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) + Q_0^{(+)}(\xi, t)} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] du - \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial t}(\xi, t) \right\} d\xi.
\end{aligned}$$

Додаючи почленно останні два співвідношення і беручи до уваги умови узгодження (18), (28) та (30), а також рівність

$$\begin{aligned}
& A(\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t), x_0(t), t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}{\partial x} - A(\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t), x_0(t), t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}{\partial x} + \\
& + \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)} A_x(u, x_0(t), t) du = I'_x(x_0(t), t),
\end{aligned}$$

отримуємо

$$\begin{aligned}
& \frac{\partial \bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}{\partial x} - \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}{\partial x} = -x'_1(t) [\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)] - \\
& - x'_0(t) \left[\bar{u}_1^{(+)}(x_0(t), t) + x_1(t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}{\partial x} - \bar{u}_1^{(-)}(x_0(t), t) - x_1(t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}{\partial x} \right] + \\
& + A(\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t), x_0(t), t) \bar{u}_1^{(+)}(x_0(t), t) - \\
& - A(\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t), x_0(t), t) \bar{u}_1^{(-)}(x_0(t), t) + x_1(t) I'_x(x_0(t), t) - \\
& - \int_{-\infty}^0 \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t) + Q_0^{(-)}(\xi, t)} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] du - \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial t}(\xi, t) \right\} d\xi - \\
& - \int_0^{+\infty} \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) + Q_0^{(+)}(\xi, t)} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] du - \frac{\partial Q_0^{(+)}(\xi, t)}{\partial t} \right\} d\xi. \quad (32)
\end{aligned}$$

Змінюючи порядок інтегрування на підставі зауваження 5 і формули (25), нескладно отримати тотожності

$$\begin{aligned}
 & - \int_{-\infty}^0 \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)+Q_0^{(-)}(\xi,t)} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] du \right\} d\xi = \\
 & = \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^{u^*(x_0(t),t)} \left\{ [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] \times \right. \\
 & \quad \left. \times \int_{u^*(x_0(t),t)}^u \left(\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(y, x_0(t), t) - x'_0(t)] dy \right)^{-1} dz \right\} du, \\
 & - \int_0^{+\infty} \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t),t)+Q_0^{(+)}(\xi,t)} [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] du \right\} d\xi = \\
 & = \int_{u^*(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t),t)} \left\{ [A_x(u, x_0(t), t) - B_u(u, x_0(t), t)] \times \right. \\
 & \quad \left. \times \int_{u^*(x_0(t),t)}^u \left(\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(y, x_0(t), t) - x'_0(t)] dy \right)^{-1} dz \right\} du.
 \end{aligned}$$

За допомогою формули (25) можна довести ще одну тотожність

$$\begin{aligned}
 \int_{-\infty}^0 \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial t} d\xi &= \frac{\partial}{\partial t} \int_{-\infty}^0 Q_0^{(-)}(\xi, t) d\xi = \frac{\partial}{\partial t} \left\{ \xi Q_0^{(-)}(\xi, t) \Big|_{\xi=-\infty}^{\xi=0} - \int_{-\infty}^0 \xi \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi} d\xi \right\} = \\
 &= - \frac{\partial}{\partial t} \left\{ \int_{-\infty}^0 \left[\int_{u^*(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)+Q_0^{(-)}} \left(\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(y, x_0(t), t) - x'_0(t)] dy \right)^{-1} dz \right] \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi} d\xi \right\} = \\
 &= - \frac{\partial}{\partial t} \left\{ \int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^{u^*(x_0(t),t)} \left[\int_{u^*(x_0(t),t)}^u \left(\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(y, x_0(t), t) - x'_0(t)] dy \right)^{-1} dz \right] du \right\}.
 \end{aligned}$$

Так само доводимо, що

$$\int_0^{+\infty} \frac{\partial Q_0^{(+)} }{\partial t} d\xi = -\frac{\partial}{\partial t} \left\{ \int_{u^*(x_0(t),t)}^{\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t),t)} \left[\int_{u^*(x_0(t),t)}^u \left(\int_{\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t),t)}^z [A(y, x_0(t), t) - x'_0(t)] dy \right)^{-1} dz \right] du \right\}.$$

Враховуючи отримані вище співвідношення і очевидну рівність

$$\begin{aligned} & [\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)] J'_x(x_0(t), t) = \\ & = I'_x(x_0(t), t) - x'_0(t) \left[\frac{\partial \bar{u}_0^{(+)} }{\partial x}(x_0(t), t) - \frac{\partial \bar{u}_0^{(-)} }{\partial x}(x_0(t), t) \right], \end{aligned}$$

перетворюємо (32) у (31).

Лему доведено.

Зауваження 7. Завдяки пункту 3 припущення II рівняння (31) завжди має єдиний T -періодичний розв'язок [7]. Після того, як знайдено з (31) функцію $x_1(t)$ підставлено у задачу (27)–(29), остання розпадається на дві незалежні лінійні задачі відповідно для $\xi \leq 0$ і для $\xi \geq 0$. Розв'язок кожної з цих задач існує, єдиний і може бути записаний у вигляді квадратур.

Продовжуючи описану вище процедуру побудови асимптотики, легко бачити, що аналіз задач для функцій внутрішнього перехідного шару всіх порядків вище першого буде проводитися однаковою чином, збігаючись з аналізом задачі (27)–(29).

Отже, ми довели наступну лему.

Лема 4. Нехай $A, B \in C^n(\mathbb{R} \times \bar{\Omega})$, $u_a, u_b \in C^n(\mathbb{R})$ і виконуються припущення I–III. Тоді сформульований у даному пункті алгоритм дозволяє однозначно побудувати формальну асимптотику n -го порядку $U_n(x, t, \varepsilon)$ для контрастної структури типу сходінки.

Зауваження 8. Аналогічно до того, як це зроблено в роботі [2], можна показати, що всі функції внутрішнього перехідного шару $Q_k^{(\pm)}(\xi, t)$ задовольняють на нескінченності оцінку вигляду

$$\left| Q_k^{(\pm)}(\xi, t) \right| \leq C e^{-\nu|\xi|} \quad \text{для всіх } (\xi, t) \in \mathbb{R}^{\pm} \times \mathbb{R}, \quad (33)$$

де C та ν — певні додатні константи, що не залежать від ξ і t . Подібні оцінки мають місце також і для частинних похідних від Q -функцій, а також для функцій $H_k^{(\pm)}(\xi, t)$ з розвинення (16).

3. Основний результат. Для обґрунтування асимптотики, побудованої у попередньому пункті, застосуємо асимптотичний метод диференціальних нерівностей [8, 9]. У зв'язку з цим нагадаємо означення та теорему про диференціальні нерівності, які є частковим випадком більш загального результату, отриманого у роботі [10].

Означення. Функції $\alpha(x, t), \beta(x, t) \in C_{x,t}^{2,1}(\bar{\Omega})$ називаються відповідно нижнім та верхнім розв'язками задачі (1), (2), якщо вони T -періодичні за змінною t і задовольняють нерівності

$$L[\alpha] \geq 0, \quad L[\beta] \leq 0 \quad \text{для всіх } (x, t) \in \Omega, \quad (34)$$

$$a l(a, t) \leq u_a(t) \leq \beta(a, t), \quad \alpha(b, t) \leq u_b(t) \leq \beta(b, t) \quad \text{для всіх } t \in \mathbb{R}. \quad (35)$$

Узагальнений варіант означення нижнього та верхнього розв'язків припускає можливість втрати функціями $\alpha(x, t)$ та $\beta(x, t)$ своєї гладкості на скінченній кількості кривих вигляду $x = \chi_i(t)$, де $\chi_i \in C^2(\mathbb{R})$. При цьому криві $x = \chi_i(t)$ повинні попарно не перетинатись і не мати спільних точок з межею області Ω . В точках області Ω , які не лежать на кривих $x = \chi_i(t)$, нижній та верхній розв'язки повинні задовольняти нерівності (34) і (35). На кривих $x = \chi_i(t)$ вони мають бути неперервними, а їх похідні $\alpha_x, \alpha_{xx}, \beta_x, \beta_{xx}$ повинні мати ліве та праве граничні значення. При цьому мають задовольнятися нерівності

$$\left. \frac{\partial \beta_n}{\partial x} \right|_{x=\chi_i(t)-0} \geq \left. \frac{\partial \beta_n}{\partial x} \right|_{x=\chi_i(t)+0}, \quad \left. \frac{\partial \alpha_n}{\partial x} \right|_{x=\chi_i(t)-0} \leq \left. \frac{\partial \alpha_n}{\partial x} \right|_{x=\chi_i(t)+0} \quad \text{для всіх } t \in \mathbb{R}. \quad (36)$$

Теорема про диференціальні нерівності. Нехай $A, B \in C^1(\mathbb{R} \times \bar{\Omega})$, $u_a, u_b \in C^1(\mathbb{R})$. Якщо існують нижній $\alpha(x, t)$ та верхній $\beta(x, t)$ розв'язки задачі (1), (2) і вони утворюють упорядковану пару, тобто

$$\alpha(x, t) \leq \beta(x, t) \quad \text{для всіх } (x, t) \in \bar{\Omega}, \quad (37)$$

то існує класичний T -періодичний по t розв'язок $u(x, t)$ задачі (1), (2), який задовольняє нерівності $\alpha(x, t) \leq u(x, t) \leq \beta(x, t)$ для всіх $(x, t) \in \Omega$.

Будемо шукати нижній та верхній розв'язки задачі (1), (2) у вигляді

$$\alpha_n(x, t, \varepsilon) = U_{(n+1)\alpha}(x, t, \varepsilon) + \varepsilon^{n+1} [q_\alpha(x, t) + w_\alpha(\xi_\alpha, t)] + \varepsilon^{n+2} Q_{(n+2)\alpha}(\xi_\alpha, t, \varepsilon), \quad (38)$$

$$\beta_n(x, t, \varepsilon) = U_{(n+1)\beta}(x, t, \varepsilon) + \varepsilon^{n+1} [q_\beta(x, t) + w_\beta(\xi_\beta, t)] + \varepsilon^{n+2} Q_{(n+2)\beta}(\xi_\beta, t, \varepsilon),$$

де $U_{(n+1)\alpha}(x, t, \varepsilon)$ та $U_{(n+1)\beta}(x, t, \varepsilon)$ — суми $(n+1)$ -го порядку ($n \geq 0$), визначені формулами (5), (6), в які у якості функції $x^*(t, \varepsilon)$ підставлено відповідно

$$x_\alpha^*(t, \varepsilon) = \sum_{k=0}^{n+1} \varepsilon^k x_k(t) + \varepsilon^{n+1} \delta_\alpha(t) \quad \text{та} \quad x_\beta^*(t, \varepsilon) = \sum_{k=0}^{n+1} \varepsilon^k x_k(t) + \varepsilon^{n+1} \delta_\beta(t). \quad (39)$$

Розтягнуту змінну ξ у визначенні функції α_n замінено на $\xi_\alpha = [x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)]/\varepsilon$, а у визначенні функції β_n — на $\xi_\beta = [x - x_\beta^*(t, \varepsilon)]/\varepsilon$. Функції $q_\alpha(x, t), q_\beta(x, t), w_\alpha(\xi, t), w_\beta(\xi, t), Q_{(n+2)\alpha}(\xi, t, \varepsilon), Q_{(n+2)\beta}(\xi, t, \varepsilon), \delta_\alpha(t)$ і $\delta_\beta(t)$ визначені нижче.

Беручи до уваги вигляд верхнього розв'язку (38) і розвинення (11), (16) з попереднього пункту, отримуємо

$$\begin{aligned}
 L[\beta_n] = & \varepsilon^n \left\{ \frac{\partial^2 w_\beta}{\partial \xi_\beta^2} + \delta'_\beta(t) \frac{\partial Q_0}{\partial \xi_\beta} + x'_0(t) \frac{\partial w_\beta}{\partial \xi_\beta} - \right. \\
 & - \frac{\partial}{\partial \xi_\beta} \left[A(\bar{u}_0(x_0(t), t) + Q_0, x_0(t), t) [q_\beta(x_0(t), t) + w_\beta] - \right. \\
 & - A(\bar{u}_0(x_0(t), t), x_0(t), t) q_\beta(x_0(t), t) + \delta_\beta(t) \frac{\partial}{\partial x} \left[\int_{\bar{u}_0(x,t)}^{\bar{u}_0(x,t)+Q_0} A(u, x, t) du \right] \Big|_{x=x_0(t)} \left. \right\} - \\
 & - \varepsilon^{n+1} \left\{ \frac{\partial q_\beta}{\partial t} + A(\bar{u}_0(x, t), x, t) \frac{\partial q_\beta}{\partial x} + P(x, t) q_\beta \right\} + \varepsilon^{n+1} \left\{ \frac{\partial^2 Q_{(n+2)\beta}}{\partial \xi_\beta^2} + x'_0(t) \frac{\partial Q_{(n+2)\beta}}{\partial \xi_\beta} - \right. \\
 & \left. - \frac{\partial}{\partial \xi_\beta} \left[A(\bar{u}_0(x_0(t), t) + Q_0, x_0(t), t) Q_{(n+2)\beta} \right] + H_{(n+2)\beta}(\xi_\beta, t) \right\} + o(\varepsilon^{n+1}).
 \end{aligned}$$

Тут функція $H_{(n+2)\beta}(\xi, t)$ має ту ж саму структуру, що й функція $H_{n+2}(\xi, t)$, але у ній відображено зміни, внесені модифікуючими функціями у $(n+1)$ -й порядок асимптотики.

Нехай функції $w_\beta(\xi, t)$ та $Q_{(n+2)\beta}(\xi, t, \varepsilon)$ вибрано так, що вирази у перших і третіх фігурних дужках у розкладі $L[\beta_n]$ дорівнюють нулю, а $q_\beta^{(\pm)}(x, t) = e^{\mp \gamma x}$, де $\gamma > 0$ — керуючий параметр. Тоді завдяки нерівностям (4) завжди можна вибрати значення параметра γ настільки великим, щоб виконувалось співвідношення

$$\frac{\partial q_\beta}{\partial t} + A(\bar{u}_0(x, t), x, t) \frac{\partial q_\beta}{\partial x} + P(x, t) q_\beta \geq q_\beta \quad \text{для всіх } (x, t) \in \bar{\Omega}.$$

Отже, у цьому випадку $L[\beta_n] \leq -\varepsilon^{n+1} q_\beta(x, t) + o(\varepsilon^{n+1})$, тому для достатньо малих значень параметра ε маємо $L[\beta_n] < 0$.

Повна задача для визначення функції $w_\beta^{(\pm)}(\xi, t)$ має вигляд

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial^2 w_\beta}{\partial \xi^2} = & -\delta'_\beta(t) \frac{\partial Q_0}{\partial \xi} - x'_0(t) \frac{\partial w_\beta}{\partial \xi} + \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ A(\bar{u}_0(x_0(t), t) + Q_0, x_0(t), t) [q_\beta(x_0(t), t) + w_\beta] - \right. \\
 & - A(\bar{u}_0(x_0(t), t), x_0(t), t) q_\beta(x_0(t), t) + \\
 & \left. + \delta_\beta(t) \frac{\partial}{\partial x} \left[\int_{\bar{u}_0(x,t)}^{\bar{u}_0(x,t)+Q_0} A(u, x, t) du \right] \Big|_{x=x_0(t)} \right\}, \quad (\xi, t) \in \mathbb{R}^\pm \times \mathbb{R}, \quad (40)
 \end{aligned}$$

$$w_{\beta}^{(\pm)}(0, t) + q_{\beta}^{(\pm)}(x_0(t), t) + \delta_{\beta}(t) \frac{\partial \bar{u}_0^{(\pm)}}{\partial x}(x_0(t), t) = 0, \quad (41)$$

$$w^{(-)}(-\infty, t) = w^{(+)}(+\infty, t) = 0. \quad (42)$$

Як і у випадку з задачею (27) – (29), для визначення функції $\delta_{\beta}(t)$ сформулюємо додаткову умову

$$\frac{\partial w_{\beta}^{(+)}}{\partial \xi}(0, t) - \frac{\partial w_{\beta}^{(-)}}{\partial \xi}(0, t) = -\sigma, \quad (43)$$

де $\sigma > 0$ – довільне фіксоване число. Тоді з розкладу (10) та умови (43) маємо

$$\begin{aligned} \frac{\partial \beta_n}{\partial x} \Big|_{x=x_{\beta}^*(t, \varepsilon)+0} - \frac{\partial \beta_n}{\partial x} \Big|_{x=x_{\beta}^*(t, \varepsilon)-0} &= \varepsilon^n \left\{ \frac{\partial w_{\beta}^{(+)}}{\partial \xi}(0, t) - \frac{\partial w_{\beta}^{(-)}}{\partial \xi}(0, t) \right\} + \\ &+ O(\varepsilon^{n+1}) = -\varepsilon^n \sigma + O(\varepsilon^{n+1}). \end{aligned}$$

Отже, при достатньо малих значеннях ε функція β_n задовольняє нерівності (36) _{β} .

Аналізуючи задачу (40) – (42) за схемою леми 3, з умови (43) можна отримати диференціальне рівняння щодо функції $\delta_{\beta}(t)$, а саме:

$$\begin{aligned} \frac{d\delta_{\beta}}{dt} &= J'_x(x_0(t), t)\delta_{\beta} + F_{\beta}(t), \\ F_{\beta}(t) &:= -[\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)]^{-1} \left\{ \sigma - \right. \\ &- [A(\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t), x_0(t), t) - x'_0(t)]q_{\beta}^{(+)}(x_0(t), t) + \\ &\left. + [A(\bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t), x_0(t), t) - x'_0(t)]q_{\beta}^{(-)}(x_0(t), t) \right\}. \end{aligned} \quad (44)$$

Враховуючи вигляд $q_{\beta}(x, t)$ та припущення I і II, легко бачити, що функція $F_{\beta}(t)$ є знакосталою, причому $\text{sign}[F_{\beta}(t)] = -\text{sign}[\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)]$. Цей факт і пункт 3 припущення II гарантують, що рівняння (44) має єдиний T -періодичний розв'язок. Цей розв'язок також знакосталий і

$$\text{sign}[\delta_{\beta}(t)] = -\text{sign}[\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)]. \quad (45)$$

Після того, як функцію $\delta_{\beta}(t)$ підставлено у задачу (40) – (42), остання легко розв'язується. Отримана таким чином функція $w_{\beta}^{(\pm)}(\xi, t)$ задовольняє оцінку вигляду (33).

Функцію $Q_{(n+2)\beta}(\xi, t)$ будемо визначати як розв'язок задачі

$$\frac{\partial^2 Q_{(n+2)\beta}^{(\pm)}}{\partial \xi^2} = \frac{\partial}{\partial \xi} \left[A(\bar{u}_0^{(\pm)}(x_0(t), t) + Q_0^{(\pm)}, x_0(t), t) Q_{(n+2)\beta}^{(\pm)} \right] + H_{(n+2)\beta}^{(\pm)}(\xi, t), \quad (\xi, t) \in \mathbb{R}^\pm \times \mathbb{R},$$

$$Q_{(n+2)\beta}^{(-)}(0, t) = 0, \quad Q_{(n+2)\beta}^{(+)}(0, t) = d_\beta(t, \varepsilon), \quad (46)$$

$$Q_{(n+2)\beta}^{(-)}(-\infty, t) = Q_{(n+2)\beta}^{(+)}(+\infty, t) = 0,$$

де

$$d_\beta(t, \varepsilon) = \varepsilon^{-(n+2)} \left\{ U_{(n+1)\beta}(x_\beta^*(t, \varepsilon) - 0, t, \varepsilon) + \varepsilon^{n+1} \left[q^{(-)}(x_\beta^*(t, \varepsilon), t) + w_\beta^{(-)}(0, t) \right] - \right. \\ \left. - U_{(n+1)\beta}(x_\beta^*(t, \varepsilon) + 0, t, \varepsilon) - \varepsilon^{n+1} \left[q^{(+)}(x_\beta^*(t, \varepsilon), t) + w_\beta^{(+)}(0, t) \right] \right\}.$$

З визначення функції $U_{(n+1)\beta}(x, t, \varepsilon)$ випливає, що $d_\beta(t, \varepsilon) = O(1)$ при $\varepsilon \rightarrow +0$. Отже, задача (46) є розв'язною, її розв'язок — єдиним і має експоненціальну оцінку вигляду (33), рівномірну щодо всіх ε з півінтервалу $(0, \varepsilon_0]$, де $\varepsilon_0 > 0$ — деяке число.

Таким чином, побудована вище функція β_n при достатньо малих значеннях параметра ε є верхнім розв'язком задачі (1), (2).

Нижній розв'язок α_n будується аналогічним чином. Відмінність полягає лише в тому, що ми беремо $q_\alpha^{(\pm)}(x, t) = -e^{\mp \gamma x}$, а в умові (43) замінюємо параметр σ на $-\sigma$. При цьому за аналогією з (45) отримуємо оцінку

$$\text{sign} [\delta_\alpha(t)] = \text{sign} [\bar{u}_0^{(+)}(x_0(t), t) - \bar{u}_0^{(-)}(x_0(t), t)]. \quad (47)$$

Перевіримо тепер, чи виконується для побудованих функцій α_n та β_n нерівність (37). Для цього розіб'ємо область $\bar{\Omega}$ на три підобласті:

$$\Omega_1 = [a, \min\{x_\alpha^*(t, \varepsilon), x_\beta^*(t, \varepsilon)\}] \times \mathbb{R},$$

$$\Omega_2 = [\min\{x_\alpha^*(t, \varepsilon), x_\beta^*(t, \varepsilon)\}, \max\{x_\alpha^*(t, \varepsilon), x_\beta^*(t, \varepsilon)\}] \times \mathbb{R},$$

$$\Omega_3 = [\max\{x_\alpha^*(t, \varepsilon), x_\beta^*(t, \varepsilon)\}, b] \times \mathbb{R}.$$

Виходячи з визначення (38), (39) та з умов неперервного зшивання асимптотики (18), (28) і т. д., в усіх точках підобласті Ω_2 маємо

$$\beta_n(x, t, \varepsilon) - \alpha_n(x, t, \varepsilon) = -\varepsilon^n [\delta_\beta(t) - \delta_\alpha(t)] \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(0, t) + O(\varepsilon^{n+1}).$$

Отже, із зауваження 6 і формул (26), (45) та (47) випливає, що при малих ε нерівність $\beta_n(x, t, \varepsilon) - \alpha_n(x, t, \varepsilon) > 0$ виконується для всіх $(x, t) \in \Omega_2$.

Аналогічно в усіх точках підобласті Ω_1 маємо

$$\begin{aligned} \beta_n(x, t, \varepsilon) - \alpha_n(x, t, \varepsilon) &= \left\{ Q_0^{(-)} \left(\frac{x - x_\beta^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) - Q_0^{(-)} \left(\frac{x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) \right\} + \\ &+ \varepsilon \left\{ Q_1^{(-)} \left(\frac{x - x_\beta^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) - Q_1^{(-)} \left(\frac{x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) \right\} + \\ &+ \varepsilon^{n+1} \left\{ q_\beta^{(-)}(x, t) + w_\beta^{(-)} \left(\frac{x - x_\beta^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) - q_\alpha^{(-)}(x, t) - \right. \\ &\left. - w_\alpha^{(-)} \left(\frac{x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) \right\} + O(\varepsilon^{n+2}). \end{aligned}$$

За допомогою формули Лагранжа цей вираз можна переписати у вигляді

$$\begin{aligned} \beta_n(x, t, \varepsilon) - \alpha_n(x, t, \varepsilon) &= -\varepsilon^n [\delta_\beta(t) - \delta_\alpha(t)] \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(\zeta_1(t), t) - \\ &- \varepsilon^{n+1} [\delta_\beta(t) - \delta_\alpha(t)] \frac{\partial Q_1^{(-)}}{\partial \xi}(\zeta_2(t), t) + \\ &+ \varepsilon^{n+1} \left\{ q_\beta^{(-)}(x, t) + w_\beta^{(-)} \left(\frac{x - x_\beta^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) - q_\alpha^{(-)}(x, t) - \right. \\ &\left. - w_\alpha^{(-)} \left(\frac{x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) \right\} + O(\varepsilon^{n+2}), \end{aligned}$$

де $\zeta_1(t)$ та $\zeta_2(t)$ — деякі числа з проміжку між $[x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)]/\varepsilon$ та $[x - x_\beta^*(t, \varepsilon)]/\varepsilon$.

На підставі зауваження 6 і формул (26), (45) та (47) можна вибрати такі сталі $C_1 > 0$ та $\nu_1 > 0$, що

$$-[\delta_\beta(t) - \delta_\alpha(t)] \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(\zeta_1(t), t) \geq C_1 \exp \left\{ \nu_1 \frac{x - \max [x_\alpha^*(t, \varepsilon), x_\beta^*(t, \varepsilon)]}{\varepsilon} \right\}.$$

Крім того, з оцінок (33) випливає існування сталих $C_2 > 0$ та $\nu_2 > 0$ таких, що

$$\begin{aligned} \left| [\delta_\beta(t) - \delta_\alpha(t)] \frac{\partial Q_1^{(-)}}{\partial \xi}(\zeta_2(t), t) - w_\beta^{(-)} \left(\frac{x - x_\beta^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) + w_\alpha^{(-)} \left(\frac{x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) \right| &\leq \\ &\leq C_2 \exp \left\{ \nu_2 \frac{x - \min [x_\alpha^*(t, \varepsilon), x_\beta^*(t, \varepsilon)]}{\varepsilon} \right\}. \end{aligned}$$

Отже, при достатньо малих ε виконується нерівність

$$-\varepsilon^n [\delta_\beta(t) - \delta_\alpha(t)] \frac{\partial Q_0^{(-)}}{\partial \xi}(\zeta_1(t), t) - \varepsilon^{n+1} \left\{ [\delta_\beta(t) - \delta_\alpha(t)] \frac{\partial Q_1^{(-)}}{\partial \xi}(\zeta_2(t), t) - w_\beta^{(-)} \left(\frac{x - x_\beta^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) + w_\alpha^{(-)} \left(\frac{x - x_\alpha^*(t, \varepsilon)}{\varepsilon}, t \right) \right\} \geq -\frac{\varepsilon^{n+1} q_0}{2},$$

де $q_0 := \min_{(x,t) \in \bar{\Omega}} \left\{ q_\beta^{(-)}(x, t) - q_\alpha^{(-)}(x, t) \right\}$. Тому для малих значень ε маємо

$$\beta_n(x, t, \varepsilon) - \alpha_n(x, t, \varepsilon) \geq \frac{\varepsilon^{n+1} q_0}{2} + O(\varepsilon^{n+2}) > 0 \quad \text{для всіх } (x, t) \in \Omega_1.$$

Різниця $\beta_n(x, t, \varepsilon) - \alpha_n(x, t, \varepsilon)$ у підобласті Ω_3 оцінюється аналогічним чином.

Отже, ми показали, що побудовані вище функції α_n та β_n задовольняють всі умови теореми про диференціальні нерівності, тому задача (1), (2) має класичний розв'язок $u(x, t, \varepsilon)$ такий, що $\alpha_n(x, t, \varepsilon) \leq u(x, t, \varepsilon) \leq \beta_n(x, t, \varepsilon)$. З попереднього аналізу видно, що $\beta_n(x, t, \varepsilon) - \alpha_n(x, t, \varepsilon) = O(\varepsilon^n)$, тому $u(x, t, \varepsilon) = \alpha_n(x, t, \varepsilon) + O(\varepsilon^n)$. У випадку, коли $n \geq 1$, цю оцінку можна дещо спростити, відкинувши всі доданки, що перевищують її точність.

Остаточним результатом роботи є наступна теорема.

Теорема 1. Нехай $A, B \in C^{n+2}(\mathbb{R} \times \bar{\Omega})$, $u_a, u_b \in C^{n+2}(\mathbb{R})$, $n \geq 0$, і виконуються припущення I–III. Тоді для достатньо малих значень параметра $\varepsilon > 0$ задача (1), (2) має класичний розв'язок $u = u(x, t, \varepsilon)$ такий, що

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow +0} u(x, t, \varepsilon) = \begin{cases} \bar{u}_0^{(-)}(x, t) & \text{при } a \leq x < x_0(t), \\ \bar{u}_0^{(+)}(x, t) & \text{при } x_0(t) < x \leq b. \end{cases} \quad (48)$$

Більш того, якщо умова гладкості, накладена на коефіцієнти A, B, u_a та u_b , виконана для $n \geq 1$, то $u(x, t, \varepsilon) = U_{n-1}(x, t, \varepsilon) + O(\varepsilon^n)$, де $U_{n-1}(x, t, \varepsilon)$ — сума, визначена формулами (5), (6), з розтягнутою змінною $\xi = [x - x^*(t, \varepsilon)]/\varepsilon$ та лінією переходу $x^*(t, \varepsilon) = \sum_{k=0}^n \varepsilon^k x_k(t)$.

Зауваження 9. У даній роботі досліджено крайову задачу з умовами Діріхле. Але таким же чином можна дослідити і задачу з крайовими умовами більш загального вигляду

$$p_1(t)u(a, t) - r_1(t)u_x(a, t) = u_a(t), \quad p_2(t)u(b, t) + r_2(t)u_x(b, t) = u_b(t), \quad (49)$$

де або $p_i(t) \equiv 1, r_i(t) \equiv 0$, або $p_i(t) \geq 0, r_i(t) \equiv 1, i = 1, 2$. У цьому випадку при побудові асимптотики $U_n(x, t, \varepsilon)$ в задачах (12) та (14) крайові умови Діріхле слід замінити на умови, які впливають з (49). Тоді для задачі (1), (49) можна довести твердження, аналогічне теоремі 1.

Приклад. Розглянемо крайову задачу для узагальненого рівняння Бюргерса

$$\begin{aligned} -u_t + \varepsilon u_{xx} &= uu_x + u - \cos t, \quad (x, t) \in \Omega := (-b, b) \times \mathbb{R}, \\ u(-b, t, \varepsilon) &= c + \sin t, \quad u(b, t, \varepsilon) = -c + \sin t, \quad t \in \mathbb{R}, \end{aligned} \tag{50}$$

де b та c — відомі додатні параметри. Неважко пересвідчитись, що вироджене рівняння

$$u_t + uu_x + u - \cos t = 0 \tag{51}$$

має два перших інтеграли: $u + x - \sin t = C_1$ та $\left[u - \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \left(t + \frac{\pi}{4} \right) \right] e^t = C_2$. За допомогою цих інтегралів будуюмо два розв'язки рівняння (51), які задовольняють відповідно ліві та праві граничні умови задачі (50):

$$\bar{u}_0^{(-)}(x, t) = -x + c - b + \sin t, \quad \bar{u}_0^{(+)}(x, t) = -x + b - c + \sin t.$$

Застосовуючи очевидні оцінки $|\sin t| \leq 1$ та $|x| \leq b$ для всіх $(x, t) \in \bar{\Omega}$, бачимо, що умова $c > 2b + 1$ гарантує виконання нерівностей (4).

Підставляючи знайдені вище функції $\bar{u}_0^{(-)}(x, t)$ та $\bar{u}_0^{(+)}(x, t)$ в формулу (24), отримуємо диференціальне рівняння

$$x' = -x + \sin t.$$

Це рівняння має єдиний 2π -періодичний розв'язок $x_0(t) = \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \left(t - \frac{\pi}{4} \right)$. Очевидно, що цей розв'язок задовольняє умову $|x_0(t)| < b$, лише якщо $b > \sqrt{2}/2$.

Решта умов припущення II, а також припущення III перевіряються аналогічно шляхом безпосередньої підстановки в них коефіцієнтів задачі (50) і знайдених функцій $\bar{u}_0^{(-)}(x, t)$, $\bar{u}_0^{(+)}(x, t)$ та $x_0(t)$. Отже, з теореми 1 випливає наступний результат.

Теорема 2. *Нехай параметри b та c задовольняють нерівності $b > \sqrt{2}/2$ та $c > 2b + 1$. Тоді існує класичний розв'язок задачі (50) з властивостями*

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow +0} u(x, t, \varepsilon) = \begin{cases} -x + c - b + \sin t & \text{при } -b \leq x < \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \left(t - \frac{\pi}{4} \right), \\ -x + b - c + \sin t & \text{при } \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \left(t - \frac{\pi}{4} \right) < x \leq b. \end{cases}$$

Застосовуючи алгоритм, викладений у пункті 2, для цього розв'язку можна побудувати асимптотичне розв'язання за цілими степенями малого параметра ε .

1. Олейник О. А. Разрывные решения нелинейных дифференциальных уравнений // Успехи мат. наук. — 1957. — **12**, вып. 3 (75). — С. 3–73.
2. Васильева А. Б., Бутузов В. Ф. Асимптотические разложения решений сингулярно возмущенных уравнений. — М.: Наука, 1973. — 272 с.

3. *Васильева А. Б., Бутузов В. Ф.* Асимптотические методы в теории сингулярных возмущений. — М.: Высш. школа, 1990. — 208 с.
4. *Бутузов В. Ф., Васильева А. Б., Нефедов Н. Н.* Асимптотическая теория контрастных структур (обзор) // Автоматика и телемеханика. — 1997. — № 7. — С. 4–32.
5. *Васильева А. Б., Омельченко О. Е.* Периодические контрастные структуры типа ступеньки для сингулярно возмущенного параболического уравнения // Дифференц. уравнения. — 2000. — **36**, № 2. — С. 198–208.
6. *Степанов В. В.* Курс дифференциальных уравнений. — М.: УРСС, 2004. — 472 с.
7. *Демидович Б. П.* Лекции по математической теории устойчивости. — М.: Наука, 1967. — 472 с.
8. *Howes F. A.* Singular perturbations and differential inequalities // Mem. Amer. Math. Soc. — 1976. — **168**. — P. 75.
9. *Нефедов Н. Н.* Метод дифференциальных неравенств для некоторых сингулярно возмущенных задач в частных производных // Дифференц. уравнения. — 1995. — **31**, № 4. — С. 719–722.
10. *Amann H.* Periodic solutions of semilinear parabolic equations // Nonlinear Analysis: a Collection of Papers in Honor of Erich Rothe. — New York: Acad. Press, 1978. — P. 1–29.

Одержано 16.03.2005