

©2006. Н.В. Краснощек

## ЗАДАЧА С ДВИЖУЩЕЙСЯ ГРАНИЦЕЙ В ТЕОРИИ УПРУГОСТИ

Доказано существование в малом по времени классического решения краевой задачи с движущейся границей для системы плоской теории упругости в напряжениях. Уравнение, описывающее эволюцию границы содержит вторые производные от кривизны и плотность энергии упругих деформаций.

*Ключевые слова:* теория упругости, тензор напряжений, кривизна, неизвестная граница  
*MSC (2000):* 35R35

## 1. Постановка задачи.

Пусть изотропное упругое тело имеет форму "бесконечного" цилиндра с образующими, параллельными оси  $Ox_3$ . Предполагается, что внешняя нагрузка равномерно распределена вдоль  $Ox_3$  и действует перпендикулярно ей. В данном случае естественно ограничиться рассмотрением произвольного поперечного сечения цилиндра. Особенность изучаемой задачи заключается в том, что форма сечения изменяется во времени, а "движущей силой" этих изменений являются плотность энергии упругих деформаций и кривизна кривой, ограничивающей область сечения (см. [1]).

Введем необходимые обозначения. Обозначим через  $\sigma_{ij}$ ,  $\varepsilon_{ij}$ , ( $i, j = 1, 2$ ), компоненты тензоров напряжений и деформаций соответственно. Согласно закону Гука

$$\sigma_{ij} = 2\mu\varepsilon_{ij} + \lambda(\varepsilon_{11} + \varepsilon_{22})\delta_{ij},$$

где  $\lambda$  и  $\mu$  - постоянные Ламе. Обратив данные соотношения, можно выразить деформации через напряжения

$$\varepsilon_{ij} = \frac{1}{2\mu}\sigma_{ij} - \frac{\lambda}{4\mu(\lambda+\mu)}(\sigma_{11} + \sigma_{22})\delta_{ij}. \quad (1)$$

Введем также величину плотности энергии упругих деформаций

$$w = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^2 \sigma_{ij}\varepsilon_{ij}. \quad (2)$$

С учетом формулы (1) получим

$$w = a_1(\sigma_{11}^2 + \sigma_{22}^2) - a_2\sigma_{11}\sigma_{22} + a_3\sigma_{12}^2, \quad (3)$$

где  $a_1$ ,  $a_2$ ,  $a_3$  - некоторые положительные постоянные, зависящие от  $\mu$  и  $\lambda$ .

Перейдем собственно к постановке изучаемой задачи. Будем полагать далее, что для каждого момента времени  $t \in [0, T]$  гладкая кривая  $\Gamma_t$  ограничивает односвязную область  $\Omega_t$ , а напряжения  $\sigma_{ij}(x, t)$ , ( $x = (x_1, x_2)$ ), являются решением второй краевой задачи плоской теории упругости. А именно, напряжения удовлетворяют уравнениям равновесия

$$\sum_{j=1}^2 \frac{\partial \sigma_{ij}}{\partial x_j} = 0, \quad x \in \Omega_t, \quad i = 1, 2; \quad (4)$$

уравнениям совместности Бельтрами-Митчела

$$-\Delta (\sigma_{11} + \sigma_{22}) = 0, \quad x \in \Omega_t \quad (5)$$

и краевым условиям

$$\sum_{j=1}^2 \sigma_{ij} n^j = g^i, \quad i = 1, 2, \quad x \in \Gamma_t, \quad (6)$$

где  $n = (n^1(x, t), n^2(x, t))$ - единичный вектор внешней нормали,  $g = (g^1(x, t), g^2(x, t))$ - заданная поверхностная нагрузка. Кроме того, задано начальное положение кривой  $\Gamma_t$

$$\Gamma_t|_{t=0} = \Gamma_0, \quad (7)$$

а при  $t > 0$  ее движение описывается при помощи уравнения:

$$V_n = \frac{\partial^2}{\partial s^2} (w - k). \quad (8)$$

Здесь  $V_n$  - скорость движения кривой  $\Gamma_t$  вдоль нормали  $n$ ,  $\frac{\partial^2}{\partial s^2}$  - вторая производная по переменной дуге кривой  $s$ , а  $k(x, t)$ - ее средняя кривизна. По умолчанию, предполагается, что если  $\Gamma_t$ - круг радиуса  $r$ , то  $k = 1/r$ .

Краткое содержание работы состоит в следующем. Во втором пункте введены функциональные пространства, в третьем сформулирована основная теорема. Четвертый пункт посвящен задаче (4)-(6) для заданной области  $\Omega_t$ , а пятый - сведению задачи с движущейся границей к задаче в фиксированной области. В шестом пункте получены априорные оценки для напряжений. В заключительном седьмом пункте доказан основной результат.

Следует подчеркнуть, что нестационарные задачи со свободной границей для эллиптических уравнений рассматривались в работах [2], [3], [4], идеи и методы которых существенным образом используются в данной статье.

## 2. Функциональные пространства.

Пусть  $\alpha \in (0, 1)$ . Введем следующие обозначения (см. [5])

$$\langle v \rangle_x^{(\alpha)} = \sup_{\substack{(x', t) \in R_T \\ (x'', t) \in R_T}} \frac{|v(x', t) - v(x'', t)|}{|x' - x''|^\alpha}, \quad \langle v \rangle_t^{(\alpha)} = \sup_{\substack{(x, t_1) \in R_T \\ (x, t_2) \in R_T}} \frac{|v(x, t_1) - v(x, t_2)|}{|t_1 - t_2|^\alpha}.$$

Пусть  $l > 0$ - нецелое число, тогда

$$\langle v \rangle_x^{(l)} = \sum_{\mu+4\nu=[l]} \langle D_x^\mu D_t^\nu v \rangle_x^{(l-[l])}, \quad \langle v \rangle_x^{(l/4)} = \sum_{0 < l-\mu-4\nu < 4} \langle D_x^\mu D_t^\nu v \rangle_t^{(\frac{l-\mu-4\nu}{4})}.$$

Введем пространство  $C^{l, \frac{l}{4}}(R_T)$ , как множество функций, заданных в  $R_T$  и имеющих конечную норму

$$\|v; C^{l, \frac{l}{4}}(R_T)\| = \langle v \rangle^{(l)} + \sum_{j=0}^{[l]} \langle v \rangle^{(j)},$$

где

$$\langle v \rangle^{(j)} = \sum_{\mu+4\nu=j} \sup_{R_T} |D_x^\mu D_t^\nu v|.$$

Если  $v \in C^{l, \frac{1}{4}}(R_T)$ , то при  $[l] < 4$   $v(x, 0) = 0$ , а при  $[l] \geq 4$   $v(x, 0) = v_t(x, 0) = 0$ , будем говорить, что  $v \in C_0^{l, \frac{1}{4}}(R_T)$ .

Для всякой функции  $v \in C_0^{l, \frac{1}{4}}(R_T)$ ,  $[l] \geq 1$  справедливы неравенства (см. [5]):

$$\|v; C^{l-1, \frac{l-1}{4}}(R_T)\| \leq C T^{\frac{1}{4}} \|v; C^{l, \frac{1}{4}}(R_T)\|, \quad (9)$$

$$\langle v \rangle^{(j)} \leq C T^{\frac{l-j}{4}} \langle v \rangle^{\frac{1}{4}}, \quad j \leq [l].$$

Пусть  $G$  ограниченная область на плоскости с гладкой границей. Нам потребуются пространства  $C^\beta([0, T]; C^l(G))$  и соответствующие им полунормы вида

$$\langle v \rangle_{x,t}^{(\alpha, \beta)} = \sup_{\substack{x', x'' \in G \\ t_1, t_2 \in [0, T]}} \frac{|v(x', t_1) - v(x', t_2) - (v(x'', t_1) - v(x'', t_2))|}{|x' - x''|^\alpha |t_1 - t_2|^\beta}.$$

Поскольку

$$\begin{aligned} & |v(x', t_1) - v(x', t_2) - (v(x'', t_1) - v(x'', t_2))| = \\ & = \left| \int_{x''}^{x'} (v_x(x, t_1) - v_x(x, t_2)) dx \right|^\alpha |v(x', t_1) - v(x', t_2) - (v(x'', t_1) - v(x'', t_2))|^{1-\alpha} \leq \\ & \leq C |x' - x''|^\alpha \left( \langle v_x \rangle_t^{(\frac{\alpha}{4})} |t_1 - t_2|^{\frac{\alpha}{4}} \right)^\alpha \left| 2 \langle v \rangle_t^{(\frac{1+\alpha}{4})} |t_1 - t_2|^{\frac{1+\alpha}{4}} \right|^{1-\alpha}, \end{aligned}$$

имеем

$$\langle v \rangle_{x,t}^{(\alpha, \frac{1}{4})} \leq C \langle v \rangle^{(1+\alpha)}.$$

Аналогично

$$\langle v \rangle_{x,t}^{(\alpha, \frac{1}{2})} \leq C \langle v \rangle^{(2+\alpha)},$$

а в общем случае

$$\langle v \rangle_{x,t}^{(l, \frac{n}{4})} \leq C \langle v \rangle^{(l+n)}, \quad n = 1, 2, \dots \quad (10)$$

### 3. Основной результат.

Будем следовать рассуждениям работы [4]. Пусть  $\mathcal{M}$  - гладкая кривая,  $\omega_0$ - длина дуги кривой  $\mathcal{M}$ , а сама кривая  $\mathcal{M}$  задана параметрически:

$$x = r_0(\omega), \quad r_0(\omega) = (r_0^1(\omega), r_0^2(\omega)), \quad \omega \in [0, \omega_0],$$

где  $\omega$ - переменная длина дуги кривой. Полагаем, что  $r_0^i \in C^\infty[0, \omega_0]$ ,  $i = 1, 2$ . Единичную внешнюю нормаль к  $M$  в точке  $x = r_0(\omega)$  обозначим через  $n_0(\omega)$ .

Для достаточно малого значения параметра  $L$  в окрестности  $N_L = \{x : \text{dist}(x, \mathcal{M}) < L\}$  кривой  $\mathcal{M}$  можем ввести криволинейные координаты  $(\omega, d)$  по правилу  $x(\omega, d) = r_0(\omega) + d n_0(\omega)$ . Теперь свободная граница  $\Gamma_t$  представима в виде

$$x = r(\omega, t) \equiv r_0(\omega) + \rho(\omega, t) n_0(\omega), \quad \text{или } d(x) = \rho(\omega(x), t) \quad (11)$$

для некоторой функции  $\rho(\omega, t)$ . В частности,  $\Gamma_0 = \{d = \rho_0(\omega)\}$ . Предполагаем, что

$$\rho_0 \in C^{5+\alpha}(R), \quad (\text{с учетом периодичности}), \quad \alpha \in (0, 1), \quad (12)$$

причем

$$\|\rho_0\|_{C^{2+\alpha}} \leq \delta, \quad 0 < \delta < L/8. \quad (13)$$

Основным результатом данной работы является

**ТЕОРЕМА 1.** Пусть выполнены условия (12), (13), тогда при достаточно малом значении  $T$  существует  $(\sigma_{11}(x, t), \sigma_{12}(x, t), \sigma_{22}(x, t), \rho(\omega, t))$  - единственное решение задачи (4)-(8) причем  $\rho \in C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)$ .

**ЗАМЕЧАНИЕ 1.** В формулировке Теоремы 1 не указываются гладкостные свойства компонент тензора напряжений, во-первых для краткости, а во-вторых т.к. их регулярность напрямую зависит от регулярности границы  $\Gamma_t$ .

#### 4. Задача (4)-(6) в в случае заданной области $\Omega_t$ .

Как известно ([6]), вторая краевая задача разрешима только при специальных условиях согласования, которые в данном случае имеют вид:

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma_t} g^i ds &= 0, \quad i = 1, 2; \\ \int_{\Gamma_t} (x_2 g^1 - x_1 g^2) ds &= 0. \end{aligned} \quad (14)$$

Поскольку необходимо потребовать выполнение условий (14) для всех  $t$ , можем считать, например, что

- 1) можно выбрать некоторую область  $G$  такую, что  $\overline{\Omega_t} \subseteq G$  для всех  $t \in [0, T]$ ;
- 2) поверхностная нагрузка  $g$  имеет вид

$$g^i = \sum_{j=1}^2 q_{ij} n^j, \quad i = 1, 2;$$

где  $q_{ij}(x, t)$  - некоторые функции, заданные при  $x \in G, t \in [0, T]$ , причем

$$\sum_{j=1}^2 \frac{\partial q_{ij}}{\partial x_j} = 0, \quad i = 1, 2.$$

В этом случае выполнение условий (14) следует непосредственно из формулы Гаусса-Остроградского. Заметим, также, что если  $q_{ij} = q_{ij}(t)$  (не зависят от пространственных переменных), то, в силу единственности решения второй краевой задачи,  $\sigma_{ij} = q_{ij}(t)$ ,  $i, j = 1, 2$ . Так что  $w_{ss} = 0$  и движение свободной границы  $\Gamma_t$  (см. (8)) определяется только функцией средней кривизны  $k$  и начальным условием (7).

Далее в этом пункте  $\Gamma_t$  - некоторая фиксированная кривая, поэтому для краткости будем использовать обозначения  $\Gamma, \Omega$ .

Обозначим так же

$$\sigma = (\sigma_{11}, \sigma_{12}, \sigma_{22})$$

$$\|\sigma, W_p^{l+2}(\Omega)\| \equiv \|\sigma_{11}, W_p^{l+2}(\Omega)\| + \|\sigma_{12}, W_p^{l+2}(\Omega)\| + \|\sigma_{22}, W_p^{l+2}(\Omega)\|,$$

$$\|g, W_p^{l+2-1/p}(\Gamma)\| \equiv \|g_1, W_p^{l+2-1/p}(\Gamma)\| + \|g_2, W_p^{l+2-1/p}(\Gamma)\|.$$

Будем исходить из следующего результата (см. Теорему 3 работы [6]):

**ТЕОРЕМА 2.** Пусть  $\Gamma \in C^{l+3}$ ,  $g^1, g^2 \in W_p^{l+2-1/p}(\Gamma)$ , где  $p \geq 1$ ,  $l = -1, 0, \dots$  и выполнены условия (14). Тогда существует единственное решение  $\sigma \in (W_p^{l+2}(\Omega))^3$  задачи (4)-(6) и имеет место оценка

$$\|\sigma, W_p^{l+2}(\Omega)\| \leq C(\Gamma, \Omega) \|g, W_p^{l+2-1/p}(\Gamma)\|. \quad (15)$$

Поскольку задача (4)-(6) является эллиптической в смысле Дуглиса-Ниренберга ([6]) далее можно применить рассуждения работы [7]. Обозначим  $V_{p,l} = (W_p^{l+2}(\Omega))^3$ ,  $H_{p,l} = W_p^{l+1}(\Omega) \times W_p^{l+1}(\Omega) \times W_p^l(\Omega) \times W_p^{l+2-1/p}(\Gamma) \times W_p^{l+2-1/p}(\Gamma)$ . Запишем задачу (4)-(6) в операторном виде  $A\sigma = g$ , где  $A : V_{p,l} \rightarrow H_{p,l}$ . Из результатов работы [6] следует, что размерность пространства нулей оператора  $A$  в  $V_{p,l}$  равна нулю, а дефектное число этого оператора в пространстве  $H_{p,l}$  равно трем, т.к. функции  $g^1, g^2$  должны удовлетворять трем условиям (14). Аналогично [7] можно утверждать, что дефект и размерность оператора сохраняют свои значения, если мы будем рассматривать данную задачу в гельдеровских пространствах. Таким образом справедлива так же следующая теорема (см. Теоремы 2.1, 2.8, 2.13 работы [7]).

**ТЕОРЕМА 3.** Пусть  $l > 0$  - нецелое число и  $\Gamma \in C^{l+3}$ . Если  $g^1, g^2 \in C^{l+2}(\Gamma)$  и выполнены условия (14), то задача (4)-(6) имеет единственное решение  $\sigma$ , такое, что  $\sigma \in (C^{l+2}(\Omega))^3$  и

$$\|\sigma, C^{l+2}(\Omega)\| \leq C(\Gamma, \Omega) \|g, C^{l+2}(\Gamma)\|. \quad (16)$$

Здесь

$$\|\sigma, C^{l+2}(\Omega)\| \equiv \|\sigma_{11}, C^{l+2}(\Omega)\| + \|\sigma_{12}, C^{l+2}(\Omega)\| + \|\sigma_{22}, C^{l+2}(\Omega)\|,$$

$$\|g, C^{l+2}(\Gamma)\| \equiv \|g^1, C^{l+2}(\Gamma)\| + \|g^2, C^{l+2}(\Gamma)\|.$$

**ЗАМЕЧАНИЕ 2.** Запишем систему (4)-(5) в виде

$$L\sigma = 0,$$

где

$$L = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} & \frac{\partial}{\partial x_2} & 0 \\ 0 & \frac{\partial}{\partial x_1} & \frac{\partial}{\partial x_2} \\ \Delta & 0 & \Delta \end{pmatrix}, \quad L = \{l^{ik}\}, \quad i, k = 1, 3.$$

Пусть  $\gamma_1 = \gamma_2 = -1$ ,  $\gamma_3 = 0$ ,  $t_1 = t_2 = t_3 = 2$ , тогда, как видим, порядок оператора  $l^{ik}$  не превосходит  $\gamma_i + t_k$ .

Граничное условие запишем в виде

$$B\sigma = g, \quad B = \begin{pmatrix} n^1 & n^2 & 0 \\ 0 & n^1 & n^2 \end{pmatrix}, \quad B = \{b^{ik}\}, \quad i = 1, 2; \quad k = 1, 2, 3.$$

Положим  $\beta_1 = \beta_2 = \beta_3 = -2$ , и тогда порядок оператора  $b^{ik}$  не превышает  $\beta_i + t_k$ .

Пусть  $f = (f^1, f^2, f^3)$  - некоторый заданный вектор. Значения параметров  $\gamma_i, t_i, \beta_i$  необходимы для формулировки следующей теоремы. (см. Теорему 2.1 работы [7])

**ТЕОРЕМА 4.** Пусть  $l$  - нецелое положительное число, граница  $\Gamma$  области  $\Omega$  принадлежит классу  $C^{l+3}$ , коэффициенты операторов  $l^{ik}$  классам  $C^{l-\gamma_i}(\Omega)$  и операторов  $b^{ik}$  классам  $C^{l-\beta_i}(\Gamma)$ . Тогда всякое решение задачи

$$L\sigma = f, \quad x \in \Omega, \quad B\sigma = g, \quad x \in \Gamma,$$

с  $\sigma \in C^{l+2}(\Omega)$  удовлетворяет неравенству

$$\|\sigma, C^{l+2}(\Omega)\| \leq C(\Gamma, \Omega) \left( \sum_{i=1}^3 \|f^i, C^{l-\gamma_i}(\Omega)\| + \|g, C^{l+2}(\Gamma)\| + \sum_{i,j=1}^2 \|\sigma_{ij}, C(\Omega)\| \right).$$

## 5. Сведение (4)-(6) к задаче в фиксированной области.

Пусть  $\chi \in C^\infty(R)$  при условии, что

$$\chi(d) = \begin{cases} 1, & \text{при } |d| \leq \frac{1}{2}, \\ 0 & \text{при } d \geq 1. \end{cases} \quad -3 \leq d\chi'(d) \leq 0.$$

Для произвольной функции

$$\rho \in C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T), \quad \sup_{R_T} |\rho| \leq 2\delta, \quad (17)$$

введем отображение  $y = e_\rho(x, t)$  следующим образом

$$e_\rho(x, t) = x - \chi\left(\frac{d(x)}{L}\right) \rho(\omega(x), t) n(\omega(x)). \quad (18)$$

Заметим, что если  $x \notin N_L$ , то  $e_\rho(x, t) = x$ , если же  $x \in N_L$ , то

$$x = r_0(\omega(x)) + d(x)n_0(\omega(x))$$

и

$$e_\rho(x, t) = r_0(\omega(x)) + \left(d(x) - \chi\left(\frac{d(x)}{L}\right)\right) n_0(\omega(x)).$$

Следуя работе [3], можно доказать, что, при выполнении условий (12)-(17),  $e_\rho$ - невырожденное преобразование, которое взаимно однозначно отображает  $\Omega_t$  на  $\Omega_0$  и  $\Gamma_t$  на  $\Gamma_0$ .

Введем новые неизвестные функции

$$s_{ij}(y, t) = \sigma_{ij}(e_\rho^{[-1]}(y, t), t),$$

$$v(y, t) = w(e_\rho^{[-1]}(y, t), t), \quad i, j = 1, 2.$$

Перепишем исходную задачу (4)-(8) в переменных  $(y_1, y_2, t)$ .

Обозначим

$$a_\rho^{ij}(y, t) = \frac{\partial}{\partial x_i} e_\rho^j(x, t) \Big|_{x=e_\rho^{[-1]}(y, t)},$$

$$b_\rho^j(y, t) = \Delta e_\rho^j(x, t) \Big|_{x=e_\rho^{[-1]}(y, t)}.$$

Если под  $n(x, t)$  понимать нормаль к кривой  $\Gamma_t$ , то в переменных  $(y_1, y_2, t)$  получим

$$n(x, t) = \frac{A_\rho(y, t)n_0(\omega(y))}{|A_\rho(y, t)n_0(\omega(y))|}, \quad x = e_\rho(y, t).$$

где  $A_\rho$ - матрица с компонентами  $\{a_\rho^{ij}(y, t)\}$ . В дальнейшем примем обозначение

$$l_\rho(y, t) = |A_\rho(y, t)n_0(\omega(y))|^{-1}.$$

Таким образом соотношения (4)-(6) приобретают вид

$$\sum_{j,k=1}^2 a_\rho^{kj}(y, t) \frac{\partial s_{ij}}{\partial y_j} = 0, \quad x \in \Omega_0, \quad i = 1, 2, \quad (19)$$

$$-\sum_{i=1}^2 \sum_{k,j=1}^2 a_\rho^{ik}(y, t) a_\rho^{ij}(y, t) \frac{\partial^2 (s_{11}+s_{22})}{\partial y_k \partial y_j} - \sum_{j=1}^2 b_\rho^j \frac{\partial (s_{11}+s_{22})}{\partial y_j} = 0, \quad x \in \Omega_0, \quad (20)$$

$$l_\rho(y, t) \sum_{j,k=1}^2 a_\rho^{jk}(y, t) n_0^k s_{ij} = g_i, \quad i = 1, 2, \quad x \in \Gamma_0. \quad (21)$$

## 6. Оценки решения задачи (19)-(21).

Обозначим через  $s_\rho = (s_{11}, s_{12}, s_{22})$  решение задачи (19)-(21) при заданной функции  $\rho$ .

План дальнейших рассуждений состоит в следующем. Сначала необходимо выяснить какова регулярность коэффициентов  $a_\rho^{jk}$ ,  $b_\rho^j$ ,  $l_\rho$  и правой части  $g_\rho$ , а также их зависимость от функции  $\rho$ , т.е. оценить, например, разности вида  $(l_{\rho_1} - l_{\rho_2})$ . Затем, используя оценки пункта 2, получить оценки самого решения в гильберовских нормах не только по переменным  $y_1, y_2$ , но и по времени  $t$ . На заключительном этапе выводятся оценки разности  $(s_{\rho_1} - s_{\rho_2})$ .

Необходимо рассмотреть два варианта 1)  $\rho \in C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)$ ; 2)  $\rho \in C^{5+\alpha, \frac{5+\alpha}{4}}(R_T)$ . Остановимся более подробно на первом случае.

Пусть для некоторого  $r_1 > 0$

$$\|\rho, C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\| \leq r_1. \quad (22)$$

Следуя работам [3], [8], можно доказать, что

$$\begin{aligned} & \sup_{j,k} \sup_{[0,T]} \|a_\rho^{jk}(\cdot, t), C^{2+\alpha}(\Omega_0)\| + \sup_j \sup_{[0,T]} \|b_\rho^j(\cdot, t), C^{1+\alpha}(\Omega_0)\| + \\ & + \sup_{[0,T]} \|l_\rho(\cdot, t), C^{3+\alpha}(\Gamma_0)\| + \sup_j \sup_{[0,T]} \|g_\rho^j(\cdot, t), C^{3+\alpha}(\Gamma_0)\| \leq C_1(r_1, T). \end{aligned} \quad (23)$$

В силу невырожденности замены (18), можно убедиться в том, что система (19)-(21) будет эллиптической в смысле А.Даггиса-Л.Ниренберга, а граничные условия удовлетворяют условию дополнителности. Применяя аналог Теоремы 4, приходим к следующей оценке:

$$\|s_\rho, C^{3+\alpha}(\Omega_0)\| \leq C_2 (C_1, r_1, T) \|g_\rho, C^{3+\alpha}(\Gamma_0)\|.$$

Запишем систему (19)-(21) в виде

$$\mathcal{L}_\rho s_\rho = 0, \quad x \in \Omega_0, t \in [0, T], \quad \mathcal{B}_\rho s_\rho = g_\rho, \quad x \in \Gamma_0, t \in [0, T]. \quad (24)$$

Гладкость функций  $s_{ij}$  по времени получим следующим образом. Рассматривая систему (24) при различных значениях времени  $t = t', t = t''$ , получим

$$\mathcal{L}_{\rho(\cdot, t')} (s_\rho(\cdot, t') - s_\rho(\cdot, t'')) = (\mathcal{L}_{\rho(\cdot, t'')} - \mathcal{L}_{\rho(\cdot, t')}) s_\rho(\cdot, t''), \quad x \in \Omega_0,$$

$$\mathcal{B}_{\rho(\cdot, t')} (s(\cdot, t') - s(\cdot, t'')) = (\mathcal{B}_{\rho(\cdot, t'')} - \mathcal{B}_{\rho(\cdot, t')}) s(\cdot, t'') + g_{\rho(\cdot, t')} - g_{\rho(\cdot, t'')}, \quad x \in \Gamma_0.$$

Снова применяя аналог Теоремы 4 и используя гладкость коэффициентов задачи, получим

$$\begin{aligned} & \|s_\rho(\cdot, t') - s_\rho(\cdot, t''), C^{2+\alpha}(\Omega)\| \leq \\ & \leq C_3(C_1, C_2, r_1, T) \cdot \left( \left\| \sup_{j,k} \|a_\rho^{jk}(\cdot, t') - a_\rho^{jk}(\cdot, t''), C^{1+\alpha}(\Omega_0)\| + \sup_j \|b_\rho^j(\cdot, t') - b_\rho^j(\cdot, t''), C^\alpha(\Omega_0)\| + \right. \\ & \left. + \|l_\rho(\cdot, t') - l_\rho(\cdot, t''), C^{2+\alpha}(\Gamma_0)\| + \|g_\rho(\cdot, t') - g_\rho(\cdot, t''), C^{2+\alpha}(\Gamma_0)\| \right). \end{aligned}$$

Используя зависимость коэффициентов уравнения от функции  $\rho$ , а также применяя неравенство (10) при  $n = 1$ , получим, например, что

$$\begin{aligned} & \|a_\rho^{jk}(\cdot, t') - a_\rho^{jk}(\cdot, t''), C^{1+\alpha}(\Omega_0)\| \leq \\ & \leq C \|\rho(\cdot, t') - \rho(\cdot, t''), C^{2+\alpha}(R)\| \leq C |t' - t''|^{\frac{1}{4}} \|\rho, C^{3+\alpha, \frac{3+\alpha}{4}}(R_T)\|, \\ & \|l_\rho(\cdot, t') - l_\rho(\cdot, t''), C^{2+\alpha}(\Gamma_0)\| \leq \\ & \leq C \|\rho(\cdot, t') - \rho(\cdot, t''), C^{3+\alpha}(R)\| \leq C |t' - t''|^{\frac{1}{4}} \|\rho, C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\|. \end{aligned}$$

Следовательно (см. (10))

$$\|s_\rho, C^{\frac{1}{4}}([0, T]; C^{2+\alpha}(\Omega_0))\| \leq C_4(C_1, C_2, C_3, r_1, T). \quad (25)$$

Если же  $\rho \in C^{5+\alpha, \frac{5+\alpha}{4}}(R_T)$ , то можно доказать, что

$$\|s_\rho, C^{\frac{1}{2}}([0, T]; C^{2+\alpha}(\Omega_0))\| \leq C_5 \left( T, \|\rho, C^{5+\alpha, \frac{5+\alpha}{4}}(R_T)\| \right). \quad (26)$$



Пусть  $s_{\rho_1}, s_{\rho_2}$  - решения системы, соответствующие функциям  $\rho_1, \rho_2$ . Для разности  $s = s_{\rho_1} - s_{\rho_2}$  получим

$$\mathcal{L}_{\rho_1} s = (\mathcal{L}_{\rho_1} - \mathcal{L}_{\rho_2}) s_{\rho_2}, \quad x \in \Omega_0,$$

$$\mathcal{B}_{\rho_1} s = (\mathcal{B}_{\rho_1} - \mathcal{B}_{\rho_2}) s_{\rho_2} + (g_{\rho_1} - g_{\rho_2}), \quad x \in \Gamma_0.$$

Снова, поскольку, к примеру,

$$\sup_{[0, T]} \|l_{\rho_1}(\cdot, t) - l_{\rho_2}(\cdot, t), C^{2+\alpha}(\Gamma_0)\| \leq C \|\rho_1 - \rho_2, C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\|,$$

$$\|l_{\rho_1}(\cdot, t') - l_{\rho_2}(\cdot, t''), C^{2+\alpha}(\Gamma_0)\| \leq C |t' - t''|^{\frac{1}{4}} \|\rho_1 - \rho_2, C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\|,$$

имеем

$$\|s_{\rho_1} - s_{\rho_2}, C^{\frac{1}{4}}([0, T]; C^{2+\alpha}(\Omega_0))\| \leq C_6(C_1, \dots, C_4, r_1, T) \|\rho_1 - \rho_2, C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\|. \quad (27)$$

ЗАМЕЧАНИЕ 3. Следует подчеркнуть, что постоянные  $C_1, \dots, C_6$  остаются ограниченными при  $r_1 \rightarrow 0, T \rightarrow 0$ , а значит на зависимость данных постоянных от  $r_1, T$  можно явно не указывать, полагая, что, к примеру,  $r_1 + T \leq 1$ .

## 7. Доказательство Теоремы 1.

Единичные векторы касательной  $\tau_0(\omega)$ , нормали  $n_0(\omega)$  и кривизна  $k_0(\omega)$  кривой в точке  $x = r_0(\omega)$  удовлетворяют соотношениям

$$\tau_0(\omega) = r_{0,\omega}(\omega), \quad \tau_{0,\omega}(\omega) = -k_0^0(\omega)n_0(\omega), \quad n_{0,\omega}(\omega) = k_0(\omega)\tau_0(\omega). \quad (28)$$

Используя параметрическое представление (11) кривой  $\Gamma_t$ , можем записать единичный вектор касательной  $\tau(\omega, t)$  в виде

$$\tau = \frac{r_\omega}{|r_\omega|},$$

где

$$r_\omega = r_{0,\omega} + \rho_\omega n_0 + \rho n_{0,\omega} = (1 + \rho k_0)\tau_0 + \rho_\omega n_0,$$

$$|r_\omega| = \sqrt{(1 + \rho k_0)^2 + \rho_\omega^2},$$

а единичный вектор нормали  $n(\omega, t)$  в виде

$$n = \frac{-\rho_\omega \tau_0 + (1 + \rho k_0)n_0}{J}, \quad J = |r_\omega|.$$

Теперь мы можем вычислить скорость кривой  $\Gamma_t$  в точке  $(x, t) \in \Gamma_t$  в направлении нормали  $n$  и ее кривизну  $k$  по формулам

$$V_n = -r_t(\omega, t) \cdot n(\omega, t),$$

$$k = -r_{\omega\omega}(\omega, t) \cdot n(\omega, t) / |r_\omega(\omega, t)|^2, \quad \omega = \omega(x).$$

Отсюда

$$V_n = -\frac{1+\rho k_0}{J} \rho_t;$$

$$k = \frac{1}{J^3} \{-(1 + \rho k_0) \rho_{\omega\omega} + (2\rho_\omega k_0 + \rho k_{0,\omega}) \rho_\omega + k_0(1 + \rho k_0)^2\}.$$

Если  $s$  переменная длина дуги кривой  $\Gamma_t$ , то  $\frac{\partial}{\partial s} = \frac{1}{J} \frac{\partial}{\partial \omega}$ . Уравнение для движущейся границы можно записать в виде:

$$\rho_t + \mathcal{A}(\omega, \mathcal{R}^{(4)}) = \mathcal{F}(\omega, \mathcal{R}^{(2)}, W^{(2)}),$$

где

$$\mathcal{R}^{(k)} = (\rho(\omega, t), \dots, \rho_\omega^{(k)}(\omega, t)), \quad k = 0, \dots, 4;$$

$$W^{(2)} = (w_{y_1}, w_{y_2}, w_{y_1 y_1}, w_{y_1 y_2}, w_{y_2 y_2}).$$

Ниже под  $w_{y_1}, \dots, w_{y_2 y_2}$  будем подразумевать граничные значения данных функций на  $\Gamma_0$  и считать, что, например,  $w_{y_2 y_2} = w_{y_2 y_2}(\omega, t)$ .

ЗАМЕЧАНИЕ 4. Необходимо отметить, что в выражение для оператора  $\mathcal{A}$  входят производные  $r_0(\omega)$  вплоть до пятого порядка (учитывая зависимость от  $k_0$ ), а в правой части  $\mathcal{F}$  содержатся производные  $r_0(\omega)$  до четвертого порядка включительно.

Используя результаты Теоремы 1.4 работы [5], можно определить функцию  $h \in C^{5+\alpha, \frac{5+\alpha}{4}}(R_T)$  из условий

$$h(\omega, 0) = \rho_0(\omega),$$

$$h_t(\omega, 0) = \mathcal{F}(\omega, \mathcal{R}_0^{(2)}, W_{\rho_0}^{(2)}) - \mathcal{A}(\omega, \mathcal{R}_0^{(4)}).$$

Представим функцию  $\rho$  в виде  $\rho(\omega, t) = h(\omega, t) + \phi(\omega, t)$ . Запишем исходную задачу для новой неизвестной функции  $\phi \in C_0^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)$  в виде удобном для линеаризации:

$$\begin{aligned} \phi_t + \sum_{i=0}^4 \mathcal{A}_{H_i}(\omega, H^{(4)}) \phi_\omega^{(i)} &= \\ &= \left\{ \mathcal{F}(\omega, H^{(2)}, W_H^{(2)}) - (h_t + \mathcal{A}(\omega, H^{(4)})) \right\} \\ &+ \left\{ \mathcal{F}(\omega, H^{(2)} + \Phi^{(2)}, W_{H+\Phi}^{(2)}) - \mathcal{F}(\omega, H^{(2)}, W_H^{(2)}) \right\} - \\ &- \sum_{i,j=0}^4 \int_0^1 dz \int_0^z \mathcal{A}_{H_i H_j}(\omega, H^{(4)} + \tau \Phi^{(4)}) d\tau \phi_\omega^{(i)} \phi_\omega^{(j)} \equiv \\ &\equiv F_1 + F_2 + F_3. \end{aligned} \tag{29}$$

Представим последнее соотношение следующим образом  $A\phi = F(\phi)$ .

Введем множество

$$X_{r,T} = \{\phi \in C_0^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T) : \|\phi, C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\| \leq r\}$$

и докажем, что при достаточно малых значениях  $r, T$ , оператор  $A^{-1}F$  является сжимающим оператором, отображающим множество  $X_r$  в себя.

Поскольку  $\frac{1+\alpha}{4} < \frac{1}{2}$ , из (26) следует, что  $w_{h,y_1}, \dots, w_{h,y_2y_2} \in C^{1+\alpha, \frac{1+\alpha}{4}}(R_T)$  и  $F_1 \in C_0^{1+\alpha, \frac{1+\alpha}{4}}(R_T)$ . Неравенства (9), (26) дают оценку

$$\|F_1; C^{\alpha, \frac{\alpha}{4}}(R_T)\| \leq T^{\frac{1}{4}} \|F_1; C^{1+\alpha, \frac{1+\alpha}{4}}(R_T)\| \leq T^{\frac{1}{4}} C(\|H; C^{5+\alpha, \frac{5+\alpha}{4}}(R_T)\|). \quad (30)$$

Записывая  $F_2$  в виде

$$F_2 = \mathcal{F}(\omega, H^{(2)} + \Phi^{(2)}, W_{H+\Phi}^{(2)} - W_H^{(2)}) + \left( \mathcal{F}(\omega, H^{(2)} + \Phi^{(2)}, W_H^{(2)}) - \mathcal{F}(\omega, H^{(2)}, W_H^{(2)}) \right),$$

получим (см. (10), (25))

$$\|F_2; C^{\alpha, \frac{\alpha}{4}}(R_T)\| \leq C \left( T^{\frac{1}{4}} + T^{\frac{1-\alpha}{4}} \right). \quad (31)$$

Поскольку последнее слагаемое  $F_3$  содержит только слагаемые второго порядка относительно функции  $\phi$  и ее производных, имеем

$$\|F_3; C^{\alpha, \frac{\alpha}{4}}(R_T)\| \leq Cr^2. \quad (32)$$

Собирая вместе оценки (30)-(32) и применяя результаты работы [5] о разрешимости краевой задачи для линейного параболического уравнения, получим

$$\|A^{-1}F(\phi), C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\| \leq C \left( T^{\frac{1}{4}} + T^{\frac{1-\alpha}{4}} + r^2 \right). \quad (33)$$

Далее на основании оценки (27) выводим неравенство

$$\|A^{-1}F(\phi_1) - A^{-1}F(\phi_2), C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\| \leq C \left( T^{\frac{1-\alpha}{4}} + T^{\frac{1-\alpha}{4}} r^2 \right) \|\phi_1 - \phi_2, C^{4+\alpha, \frac{4+\alpha}{4}}(R_T)\|. \quad (34)$$

При наличии оценок (33), (34), стандартная процедура (см. работу [8]) позволяет доказать существование неподвижной точки оператора  $A^{-1}F$ .

1. Kirill D.J, Davis S.H., Miksis M.J., Voorhees P.W. Morphological instability of a whisker // Proc. R. Soc. Lond. v.455, 1999, pp. 3825-3844.
2. Базалий Б.В. Задача Стефана для уравнения Лапласа с учетом кривизны свободной границы // Укр. мат. журнал, т.49, 1997, с.1299-1315.
3. Cheng X., Hong J., Yi F. Existence, uniqueness of classical solutions of the Mullins-Sekerka problem // Commun. in Partial Differential Equations, v.21, 1996, pp.1705-1727.
4. Cheng X. The Hele-Shaw problem and area-preserving curve-shortening motions // Arch. Rat. Mech. Anal.- v.123.-1999.- pp.117-151.
5. Солонников В.А. О краевых задачах для линейных параболических систем дифференциальных уравнений общего вида // Труды МИАН им. В.А.Стеклова, т.83, 1965, с.3-163.
6. Назаров С.А., Шойхет Б.А. Об эллиптичности плоской задачи теории упругости в напряжениях // Известия вузов, Математика, 1988, т.1, с.57-66.
7. Солонников В.А. Об общих краевых задачах для систем, эллиптических в смысле А. Дагглиса- Л. Ниренберга. II // Труды МИАН им. В.А.Стеклова.- т.92.- 1966.- с.233-297.
8. Базалий Б.В., Дегтярев С.П. О классической разрешимости многомерной задачи Стефана при конвективном движении вязкой несжимаемой жидкости // Математический сборник, т.132, 1987, с.3-19.