

Член-корреспондент НАН Украины **А.И.Шевченко, А.С. Миненко**

Об одном классе интегральных функционалов с неизвестной областью интегрирования

Исследуется потенциально-вихревое течение со свободной границей. Эта задача имеет вариационную природу и эквивалентна проблеме минимума интегрального функционала с неизвестной областью интегрирования. Доказано существование классического решения в нелинейной краевой задаче.

Про один клас інтегральних функціоналів з невідомою областю інтегрування

Досліджується потенціально-вихорна течія з вільною межею. Ця задача еквівалентна проблемі мінімуму інтегрального функціонала з невідомою областю інтегрування. Доведено існування класичного розв'язку в нелінійній граничній задачі.

On one class of integral functionals with a variable domain of integration

The potentially-rotational current with free boundary is investigation. This task is equivalent the problem of integral functional with a variable domain. Solvability of classical solution of the nonlinear boundary-value problem is proved.

1. Постановка задачи. Обозначим через D область, ограниченную снизу отрезком $A = (0 \leq x \leq a, y = 0)$, сверху кривой $P : y = g(x), 0 \leq x \leq a$, где $g(0) = b_1, g(a) = b_2, b_1 \leq b_2$, а $g(x)$ – аналитическая, монотонно возрастающая функция при $x \in [0, a]$, причем $g'(0) = 0, g'(a) = 0$. Боковую часть границы области D , состоящую из вертикалей, обозначим через $Q_1 = (x = 0, 0 \leq y \leq b_1)$ и $Q_2 = (x = a, 0 \leq y \leq b_2)$. Пусть γ^- жорданова дуга в D , концы которой лежат на вертикалях Q_1 и Q_2 , причем все точки γ , включая и концы, расположены ниже кривой P . Кривая γ , разбивает область D на две односвязные области G_γ , находящуюся выше γ , и Ω_γ . Такие дуги γ будем называть допустимыми. Концы γ разбивают вертикали Q_1 и Q_2 на два открытых множества R_1^- – боковую часть границы области G_γ и R_2^- – боковую часть границы области Ω_γ .

Рассматривается задача. Требуется определить функции тока $\psi_1(x, y), \psi_2(x, y)$ и свободную границу γ по следующим условиям:

$$\Delta\psi_1 = \omega, \quad (x, y) \in G_\gamma, \quad (1)$$

$$\psi_{1x} = 0, \quad (x, y) \in R_1; \quad \psi_1 = C, \quad (x, y) \in P; \quad \psi_2 = 1, \quad (x, y) \in \gamma; \quad (2)$$

$$\Delta\psi_2 = 0, \quad (x, y) \in \Omega_\gamma, \quad (3)$$

$$\psi_{2x} = 0, \quad (x, y) \in R_2; \quad \psi_2 = 0, \quad (x, y) \in A; \quad \psi_2 = 1, \quad (x, y) \in \gamma, \quad (4)$$

$$|\nabla\psi_1| = |\nabla\psi_2|, \quad (x, y) \in \gamma, \quad (5)$$

здесь $\omega = const > 0$, а $C = const > 1$. Ранее в работах [1] и [2] отдельно изучались случаи потенциального и вихревого течения, когда на свободной границе задавалось условие Бернулли в виде неравенства.

2. Вариационная постановка задачи. Рассмотрим функционал

$$Y(\psi_1, \psi_2, \gamma) = \iint_{G_\gamma} [|\nabla\psi_1|^2 + 2\omega(\psi_1 - 1)] dx dy + \iint_{\Omega_\gamma} |\nabla\psi_2|^2 dx dy \quad (6)$$

На множестве U допустимых троек (ψ_1, ψ_2, γ) обладающих следующими свойствами: γ^- – допустимая дуга; функция $\psi_1(x, y)$ определена и непрерывна в замыкании области G_γ , непрерывно дифференцируема в G_γ , равна единице на γ и постоянной C при $(x, y) \in P$; функция $\psi_2(x, y)$ определена и непрерывна в замыкании области Ω_γ , непрерывно дифференцируема в Ω_γ , равна единице на γ и нулю при $(x, y) \in A$, причем $Y(\psi_1, \psi_2, \gamma) < \infty$.

Лемма. Пусть тройка (ψ_1, ψ_2, γ) является классическим решением задачи (1)-(5). Тогда эта тройка будет стационарной для функционала (6) на множестве U . Обратно, каждая стационарная

тройка (ψ_1, ψ_2, γ) функционала (6) на множестве U , где γ – достаточно гладкая кривая, является решением задачи (1)-(5).

Лемма позволяет свести разрешимость нелинейной задачи (1)-(5) к проблеме минимума функционала (6) на множестве U .

3. Теорема существования. Пусть d – точная нижняя грань функционала (6) на множестве U и $(\psi_{1n}, \psi_{2n}, G_n, \Omega_n)$ – минимизирующая последовательность. Можно считать, что G_n и Ω_n , имеющие свободную границу γ_n , которые задаются уравнениями вида $x_n = x_n(t)$, $y_n = y_n(t)$, $0 \leq t \leq T$, а в качестве функций ψ_{1n} и ψ_{2n} берутся решения задач (1), (2) и (3), (4) соответственно в областях G_n и Ω_n . Далее, в системе координат (ξ, η) , повернутой относительно системы (x, y) на угол $\pi/4$ против часовой стрелки, кривые γ_n задаются явным уравнением $\eta_n = \eta_n(\xi)$. Каждая из функций $\eta_n(\xi)$ равномерно ограничена и удовлетворяет условию Липшица с константой равной единице. Кроме того, рассматривая концы кривых $\gamma_n - (0, \lambda_n)$ и (a, β_n) , лежащих на вертикалях Q_1 и Q_2 , устанавливается, что из числовых последовательностей $\{\lambda_n\}$ и $\{\beta_n\}$ можно извлечь последовательности, сходящиеся к некоторым числам λ_0 и β_0 так, что $(0, \lambda_0) \in Q_1$, а $(a, \beta_0) \in Q_2$. Следовательно, из последовательности γ_n можно выделить последовательность, сходящуюся равномерно к некоторой предельной кривой γ . Очевидно, что γ является монотонной кривой. Предельная кривая γ не обязательно является допустимой, так как может содержать общие отрезки с вертикалями Q_1 и Q_2 . Однако кривая γ не может частично совпадать с отрезком A или кривой P . Предположим противное. Пусть, например, γ содержит отрезок $[0, a_1] \in A$. Тогда для любого $\varepsilon > 0$ выберем такой номер $N(\varepsilon)$, что при всех $n > N(\varepsilon)$ множество $B_n = \{(x, y) \in \Omega_n, 0 \leq x \leq a_1\}$ полностью содержится в $T_\varepsilon = \{(x, y) : 0 \leq x \leq a_1, 0 \leq y \leq \varepsilon\}$. Доопределим теперь функцию $\psi_{2n}(x, y)$ единицей в T_ε . Почти для всех $x \in [0, a_1]$ имеем:

$$\int_0^\varepsilon \frac{\partial}{\partial y} \psi_{2n}(x, y) dy = \psi_{2n}(x, \varepsilon) - \psi_{2n}(x, 0) = 1.$$

Отсюда, используя неравенство Гельдера, следует:

$$Y(\psi_{1n}, \psi_{2n}, \gamma_n) \geq \iint_{B_n} |\nabla \psi_{2n}|^2 dx dy \geq \frac{1}{\varepsilon} \left(\iint_{T_\varepsilon} \frac{\partial}{\partial y} \psi_{2n} dx dy \right)^2 \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \infty.$$

Из полученного противоречия вытекает необходимое утверждение. Аналогичным образом доказывается, что γ не может частично совпадать с P . Установим теперь компактность последовательностей $\{\psi_{1n}\}$ и $\{\psi_{2n}\}$. Для этого необходимо учесть, что функции ψ_{2n} являются гармоническими в Ω_n , а для функций ψ_{1n} справедливо представление $\psi_{1n} = \xi_n + \omega y^2/2$, где $\xi(x, y)$ – функции гармонические в G_n , удовлетворяющие граничным условиям $\xi_{nx} = 0$, $(x, y) \in R_1$; $\xi_n = 1 - \omega y^2/2$, $(x, y) \in \gamma_n$;

$\xi_n = C - \omega g^2$, $(x, y) \in P$. Далее, последовательности $\{\psi_{1n}\}$ и $\{\psi_{2n}\}$ равномерно ограничены и не превосходят величины $C > 1$, причем $\psi_{2n} \geq 0$ в Ω_n , а $\psi_{1n} \geq 0$ в G_n , если выполняется следующее условие

$$1 - \omega b_2^2/2 > 0. \quad (7)$$

Следовательно, по известному свойству гармонических функций из указанных последовательностей можно извлечь последовательности равномерно сходящиеся с производными любых порядков в $\overline{G_0}$ и $\overline{\Omega_0}$, где $\overline{G_0}$ и $\overline{\Omega_0}$ – произвольные замкнутые подмножества множеств G_γ и Ω_γ , не содержащие точек свободной границы γ . Отсюда будет следовать, что предельные функции $\psi_1(x, y)$ и $\psi_2(x, y)$ будут решениями уравнений (1) и (3) соответственно в G_γ и Ω_γ . Кроме того, функции ψ_{1n} и ψ_{2n} гармонически продолжены через те участки вертикалей Q_1 и Q_2 , где выполняются условия $\psi_{1nx} = 0$ и $\psi_{2nx} = 0$. Поэтому получим выполнимость первых граничных условий в (2) и (4) для функций ψ_1 и ψ_2 . Далее, имеем $\psi_2 = 0$ при $(x, y) \in A$, так как ψ_{2n} сходится равномерно к ψ_2 на отрезке A . Аналогично получим также, что $\psi_1 = C$ при $(x, y) \in P$, включая и концы кривой P . Используя барьерные функции, получим также $\psi_1 = \psi_2 = 1$ при $(x, y) \in \gamma$.

Предположим теперь, что γ совпадает с Q_1 вдоль участка $B = \{x = 0, 0 \leq y \leq y_1\}$. Тогда с одной стороны можно установить, что $\psi_2(0, y) = 1$ при $0 \leq y \leq y_1$. Следовательно, получим $\psi_{2y}(0, y) = 0$ и $\psi_{2x}(0, y) = 0$ при $0 \leq y \leq y_1$. Поэтому аналитическая функция $(\psi_{2x} - i\psi_{2y})$ на участке B принимает только постоянные значения, а это противоречит тому, что $\psi_{2y} > 0$ в Ω_γ . Подобным образом можно, что γ не совпадает частично с Q_2 , если в качестве аналитической функции взять $(\psi_{1x} - x\omega - i\psi_{1y})$. Наконец, из непрерывности функции ψ_1 в G_γ , а ψ_2 в Ω_γ следует, что γ не имеет общих точек с кривой P и отрезком A . Покажем теперь, что $Y(\gamma_1, \psi_2, \gamma) = d$. Имеем

$$Y(\psi_{1n}, \psi_{2n}, \gamma_n) = (C - 1) \int_P \frac{\partial \psi_{1n}}{\partial n} d\xi + \int_A \frac{\partial \psi_{2n}}{\partial y} dx + \omega \iint_{G_n} (\psi_{1n} - 1) dx dy.$$

Переходя теперь к пределу при $n \rightarrow \infty$, получаем:

$$d = (C - 1) \int_P \frac{\partial \psi_1}{\partial n} dS + \int_A \frac{\partial \psi_2}{\partial y} dx + \omega \iint_{G_\gamma} (\psi_1 - 1) dx dy.$$

С другой стороны, учитывая, что пара (ψ_1, ψ_2) является решением задач (1), (2) в G_γ и (3), (4) в Ω_γ , сразу же будет следовать, что $Y(\psi_1, \psi_2, \gamma) = d$. Применяя теперь аппарат внутренних вариаций Шиффера [1], можно показать, что условие (5) выполняется на γ почти всюду. Воспользовавшись затем методикой работы [4], покажем, что γ является аналитической дугой. Укажем, что следуя Фридрихсу [3], построенное решение (ψ_1, ψ_2, γ) задачи (1)-(5) является единственным.

Теорема. Пусть функция $g(x)$ – монотонно возрастает в $[0, a]$, является аналитической функцией переменной x при $0 \leq x \leq a$ и кроме того $g'(0) = 0$, $g'(a) = 0$, а пусть также выполнено условие (7). Тогда существует единственное решение (ψ_1, ψ_2, γ) задачи (1)-(5), удовлетворяющее условиям $\psi_{1y} > 0$ в G_γ , а $\psi_{2y} > 0$ в Ω_γ . При этом γ является монотонно-возрастающей дугой, аналитической в окрестности каждой своей внутренней точки, причем γ не имеет общих точек с кривой P и отрезком A . Функции $\psi_1(x, y)$ и $\psi_2(x, y)$ непрерывны в \overline{G}_γ и $\overline{\Omega}_\gamma$, непрерывно дифференцируемы вплоть до границы, всюду за исключением концевых точек γ .

Литература

1. Миненко А.С. О вариационном методе исследования одной нелинейной задачи потенциального течения жидкости. // Нелинейные граничные задачи. – 1991. – Вып.3. – С.60-66.
2. Миненко А.С. О вариационном методе исследования одной задачи вихревого течения жидкости со свободной границей. // Нелинейные граничные задачи. – 1992. – Вып.4. – С.58-64.
3. Friedrichs K.O. Uber ein Minimum problem fur Potential stromungen mit freiem Rande. // Math. Ann. – 1993. – 109, №. 1 – P.60-82.
4. Миненко А.С., Шевченко А.И. Методы исследования нелинейных математических моделей. Национальная академия наук Украины, ИПИИ. – 2012. – 130 с.

ДонНТУ, Институт информатики и искусственного интеллекта,

83050, г.Донецк, пр.Б.Хмельницкого, 84

Тел. (062) 304-92-58

Факс (062) 337-78-66

e-mail: minenko@iai.donetsk

Поступила в редакцию