

**МЕХАНИКА
ТВЕРДОГО ТЕЛА**
№ 2 • 1987

УДК 518.6:513.7

**ЧИСЛЕННЫЙ МЕТОД РЕШЕНИЯ
ПЛОСКИХ ЗАДАЧ ТЕОРИИ УПРУГОСТИ
НА ОСНОВЕ RT-АЛГОРИТМА КОНФОРМНОГО ОТОБРАЖЕНИЯ**

РАБИНОВИЧ Б. И., ТЮРИН Ю. В.

Рассматривается численный метод решения плоских задач теории упругости на основе нового алгоритма конформного отображения произвольной односвязной области на круг и произвольной двусвязной области с кусочно-гладким контуром на круговое кольцо в классической постановке [1]. Соответствующие внешние задачи приводятся к указанным с помощью преобразования инверсии и дробно-линейного преобразования.

Численные методы конформного отображения, основы которых заложены в [2] (см., например, [3–6]), трудны для реализации на ЭВМ, поскольку соответствующие алгоритмы, сводящие задачу к линейной алгебраической, в случае областей сложной конфигурации требуют задания большого числа точек на контуре.

В работе применен разработанный авторами с использованием вариационного принципа М. А. Лаврентьева [7, 8] (см. также [9]) многошаговый алгоритм конформного отображения (*RT*-алгоритм), обобщающий [10, 11]. Алгоритм включает две рекуррентные процедуры: внутреннюю (*R*-процедуру) и внешнюю (*T*-процедуру). На каждом шаге используется принцип М. А. Лаврентьева, которому придана форма, удобная для численной реализации на ЭВМ. *RT*-алгоритм реализован в виде программы на языке Фортран-4, проверен на широком спектре задач и применен, в частности, для решения задачи Сен-Венана о кручении бруса с поперечным сечением сложной конфигурации (эпирхоидальным и крестообразным).

Полученные решения сравниваются в первом случае с аналитическим (точная отображающая функция [12]), во втором – с решениями, полученными методом тригонометрических рядов [13] и методом конечных элементов (МКЭ) [14].

1. Алгоритм точного конформного отображения областей, близкой к кругу, на круг и обратного отображения (*R*-процедура). Пусть в плоскости комплексного переменного z задана замкнутая линия C , близкая к единичной окружности Γ . Ей соответствует близкая к кругу односвязная область $D_1(C)$ и внешняя область $D_2(C)$. Близость C к Γ определяется неравенствами

$$|\delta(\varphi)| < \varepsilon, \quad |\delta'(\varphi)| < \varepsilon, \quad |\delta''(\varphi)| < \varepsilon \quad (1.1)$$
$$r=r(\varphi)=1-\delta(\varphi), \quad r(\varphi)|_{\Gamma}=1 \quad (0 \leq \varphi \leq 2\pi)$$

где $r(\varphi)$ – радиус-вектор точки контура C , φ – полярный угол, ε – малое положительное число; вариация $\delta(\varphi)$ считается положительной при варьировании контура Γ в направлении внутренней нормали. Пусть $w=f(z, C)$ – функция, отображающая область $D_1(C)$ плоскости z на единичный круг плоскости w , причем

$$w=f(z, C)|_{z=0}=0, \quad f'(z, C)|_{z=0}>0 \quad (1.2)$$

Используя интеграл Шварца и теорему о среднем [8], можно привести вариационный принцип М. А. Лаврентьева [7, 8] к следующей форме: при условиях (1.1) и (1.2) функция

$$w=f(z, C)=z[1+J(z)], \quad J(z)=\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} u(\xi) \frac{\xi+z}{\xi-z} \frac{d\xi}{\xi} \quad (1.3)$$

где $\xi=e^{i\varphi}$, $u(\xi)=\delta[\varphi(\xi)]$ и контур обходится так, что область определения z остается слева, отличается от функции, реализующей конформное отображение области $D_1(C)$ на единичный круг и $D_2(C)$ на его внешность,

на малые не ниже второго порядка относительно ε . Введем в рассмотрение функцию $\omega(\xi)$:

$$\begin{aligned}\omega(\xi) &= u(\xi) + iv(\xi) = \varepsilon \left(a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n \xi^n \right) \\ c_n &= a_n - ib_n, \quad \xi = e^{i\varphi}, \quad v(0) = v(\infty) = 0\end{aligned}\quad (1.4)$$

где $\varepsilon a_0, \varepsilon a_n, \varepsilon b_n$ ($n=1, 2, \dots$) — коэффициенты разложения функции $\delta(\varphi)$, которая предполагается однозначной, непрерывной и 2π -периодической, в ряд Фурье на отрезке $0 \leq \varphi \leq 2\pi$ и сопряженную ей $\omega(\xi)$.

Используя формулу Коши, представим функцию $J(z)$ (1.3) в другой форме:

$$J(z) = \varepsilon \left(a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n z^n \right), \quad J(z) = \varepsilon \left(a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \bar{c}_n z^{-n} \right) \quad (1.5)$$

(которая здесь и в дальнейшем соответствует отображению внутренней области на единичный круг или внешней на его внешность).

Используя формулы (1.5), преобразуем функцию w :

$$w = f(z, C) = z \left[1 + \varepsilon \left(a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n z^n \right) \right] \quad (1.6)$$

$$w = f(z, C) = z \left[1 + \varepsilon \left(a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \bar{c}_n z^{-n} \right) \right]$$

Эти выражения удобны для численной реализации, так как сводят всю проблему к разложению непрерывной 2π -периодической функции в ряд Фурье.

Функция (1.6) отличается от точной функции, переводящей контур C плоскости z в единичную окружность плоскости w , на малые порядка не ниже ε^2 .

Функция $\Phi(w)$, являющаяся в первом приближении обратной для (1.6), определяется в соответствии с принципом М. А. Лаврентьева следующими формулами:

$$z = \Phi(w) = w \left[1 - \varepsilon \left(a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n w^n \right) \right] \quad (1.7)$$

$$z = \Phi(w) = w \left[1 - \varepsilon \left(a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \bar{c}_n w^{-n} \right) \right]$$

Эта функция также отличается от точной функции, обратной $f(z, C)$, на члены порядка не ниже ε^2 .

Можно построить на базе принципа М. А. Лаврентьева алгоритм отображения области, близкой к кругу, на круг и обратного отображения с любой наперед заданной точностью.

Подставим в правую часть первого равенства (1.7) в качестве w значения, соответствующие точкам единичной окружности Γ . Обратное отображение (1.7) переводит Γ в контур $C^{(1)}$, отличающийся от исходного контура C на малые порядка ε^2 или выше.

Отображение Γ на $C^{(1)}$ является точным. Задача теперь заключается в том, чтобы построить точное отображение $C^{(1)}$ на Γ . Воспользуемся первым выражением (1.6), которое представим в виде

$$z_1 = f_1(z, C^{(1)}) = z \left[1 + \varepsilon \left(a_0^{(1)} + \sum_{n=1}^{\infty} c_n^{(1)} z^{(n)} \right) \right] \quad (1.8)$$

где εa_0 и εc_n — коэффициенты Фурье функции $\delta^{(1)}(\varphi)$, соответствующей

контуру $C^{(1)}$. Функция (1.8) реализует отображение контура $C^{(1)}$ на $C^{(2)}$, отличающийся от Γ на малые порядка не ниже ε^2 . Повторив ту же операцию m раз, получим на m -м шаге

$$z_m = f_m(z_{m-1}, C^{(m)}) = z_{m-1} \left[1 + \varepsilon \left(a_0^{(m)} + \sum_{n=1}^{\infty} c_n^{(m)} z_{m-1}^n \right) \right] \quad (1.9)$$

где коэффициенты $\varepsilon a_0^{(m)}$ и $\varepsilon c_n^{(m)}$ относятся к функции $\delta^{(m)}(\varphi)$, соответствующей контуру $C^{(m)}$. Примем за расстояние от контура $C^{(m)}$ до единичной окружности Γ среднее квадратичное отклонение Δ_{Rm} , где в силу равенства Парсеваля

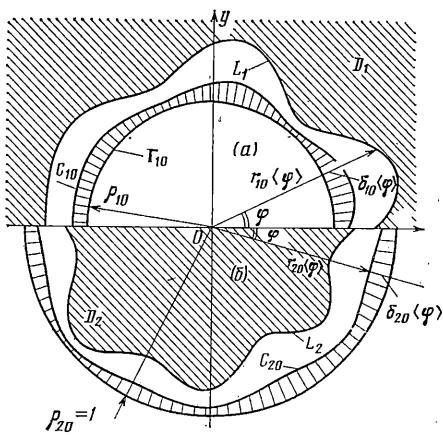
$$\Delta_{Rm}^2 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} [\delta^{(m)}(\varphi)]^2 d\varphi = \varepsilon^2 \left(a_0^{(m)2} + \sum_{n=1}^{\infty} |c_n^{(m)}|^2 \right) \quad (1.10)$$

Можно показать, что последовательность отображающих функций (1.9) сходится по норме Δ_{Rm} , т. е. при любом наперед заданном малом положительном числе ε_R при некотором значении $m=M$ будет выполнено неравенство $\Delta_{Rm} \leq \varepsilon_R$.

Аналогичным образом строится и последовательность функций

$$z_m = f_m(z_{m-1}, C^{(m)}) = z_{m-1} \left[1 + \varepsilon \left(a_0^{(m)} + \sum_{n=1}^{\infty} \bar{c}_n^{(m)} z_{m-1}^{-n} \right) \right] \quad (1.11)$$

соответствующая отображению внешней области (второе выражение (1.6)). Совокупность функций f_m (1.9) или (1.11) ($m=1, 2, \dots$) дает точное в указанном смысле прямое отображение $w=F(z, C^{(1)})$ замкнутых областей, внутренних или внешних по отношению к $C^{(1)}$, а функции $z=\Phi(w)$ (1.7) — точные обратные отображения. Соответствующую рекуррентную процедуру, описанную выше, будем в дальнейшем называть R -процедурой.



Фиг. 1

конформное отображение области D_2 на единичный круг D_w плоскости w с контуром Γ_w так, чтобы заданная точка O области D_2 перешла в центр этого круга, и соответствующее обратное отображение.

Аналогичным образом формулируется внешняя задача (отображения области D_1 плоскости w , внешней по отношению к контуру L_1 , на внешность единичного круга плоскости w и обратное отображение). Предположим, что контуры L_j являются звездными по отношению к точке O (это допущение не является принципиальным и связано только с простейшим вариантом построения вариаций мажорирующих контуров, описываемым дальше).

Рассмотрим процедуру отображения на примере области D_1 . Введем вспомогательный контур в виде окружности Γ_{10} радиуса r_{10} с центром в начале координат O , вложенный в контур L_1 (при этом не исключается наличие у окружности Γ_{10} общих точек с L_1). Пронормируем переменную z так, чтобы получить $r_{10}=1$ (фиг. 1, a), и обозначим $\delta_{10}(\varphi)$ вариацию радиуса-вектора точек контура Γ_1 , которую будем считать положительной,

если она направлена в сторону внешней нормали, и определим соотношением

$$\begin{aligned}\delta_{10}(\varphi) &= \varepsilon_{10}[r_{10}(\varphi)-1], \quad \varepsilon_{10} = \varepsilon_0 \gamma_{10}/(\gamma_{10} + \varepsilon_0) \\ \gamma_{10} &= [r_{10}(\varphi)]_{\max} - 1 \quad (0 \leq \varphi \leq 2\pi)\end{aligned}\quad (2.1)$$

тогда $r_{10}(\varphi) \geq 1$ — радиус-вектор произвольной точки контура с началом в точке O , ε_0 — произвольно выбираемый малый параметр. Ограничения, наложенные на контур L_1 , обеспечивают однозначность и непрерывность функции $\delta_{10}(\varphi)$, которой соответствует контур L_1 , близкий к окружности Γ_{10} (фиг. 1, а). Чтобы удовлетворить условиям (1.1), функцию $\delta_{10}(\varphi)$ можно подвергнуть дополнительному сглаживанию. Пусть эта операция проведена и для всех рассматриваемых вариаций условия (1.1) выполнены. Воспользуемся R -процедурой п. 1:

$$z = \Phi_{10}(z_1), \quad z_1 = F_{10}(z, C_{10}^{(1)}) \quad (2.2)$$

основанной на выражении (1.11), в котором надо изменить знак перед ε на противоположный в соответствии с (2.1). В результате получим точное конформное отображение контура $C_{10}^{(1)}$, близкого к C_{10} , на единичную окружность плоскости w и точное обратное отображение (нижний индекс соответствует номеру контура). Контур L_1 перейдет в силу (2.2) в новый контур L_{11} с уравнением

$$z_1 = F_{10}(z_{10}^{\circ}, C_{10}^{(1)}) \quad (2.3)$$

Вложим в L_{11} новый вспомогательный контур Γ_{11} с центром в точке O_1 , являющейся образом O (фиг. 1, б), имеющий, быть может, общие точки с L_{11} , и пронормируем переменную z_1 так, чтобы получить единичный радиус у окружности Γ_{11} . Сформируем вариацию $\delta_{11}(\varphi)$ радиуса-вектора точек Γ_{11} , удовлетворяющую условиям (1.1), аналогичную (2.1). Ей будет соответствовать контур C_{11} , близкий к Γ_{11} . Повторное применение R -процедуры (2.2) позволяет построить точное отображение области, внешней по отношению к контуру $C_{11}^{(1)}$, близкого к C_{11} , на внешность единичного круга плоскости z_2 и соответствующее обратное отображение

$$z_2 = f_{11}(z_1, C_{11}), \quad z_1 = \Phi_{11}(z_2), \quad z_2 = F_{11}(z, C_{11}^{(1)}) \quad (2.4)$$

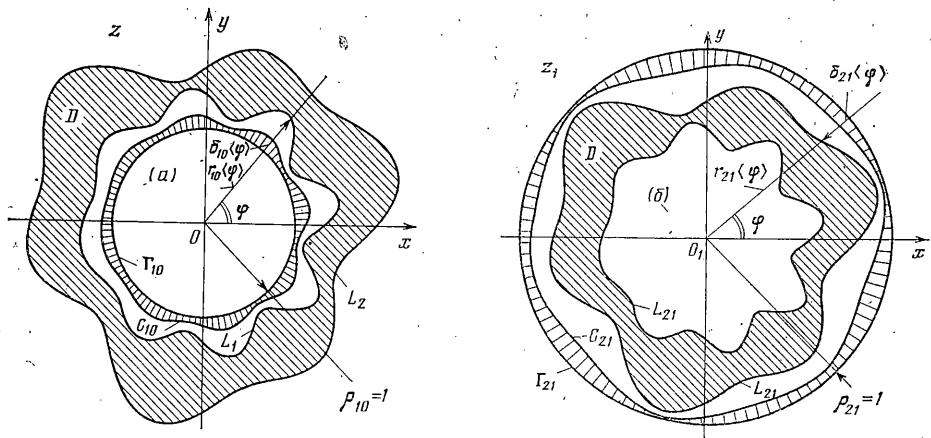
Совокупность перечисленных операций образует первые два шага рекуррентного процесса

$$z_k = f_{1, k-1}(z_{k-1}, C_{1, k-1}), \quad z_{k-1} = \Phi_{1, k-1}(z_k) \quad (2.5)$$

$z_k = F_{1, k-1}(z_{k-1}, C_{1, k-1})$ ($k = 1, 2, \dots$; $z_0 = z$, $z_k = w$ при $k = K_1$) который приводит к последовательности функций, мажорирующих контур L_1 , сходящейся по норме Δ_{tk} , т. е. при любом наперед заданном малом положительном числе ε_t при некотором значении $k = K_1$ будет выполнено неравенство $\Delta_{tk} \leq \varepsilon_t$. Здесь Δ_{tk} — среднее квадратичное расстояние от преобразованного контура до единичной окружности.

Описанную новую рекуррентную процедуру будем называть T -процедурой.

Аналогично строится T -процедура при отображении области D_2 , внутренней по отношению к границе L_2 на единичной круг (фиг. 1, б). Можно показать, что соответствующая мажорирующая последовательность обладает тем же свойством сходимости по норме, что и порождаемая процессом (2.5), т. е. при некотором k выполняется неравенство $\Delta_{tk} \leq \varepsilon_t$. Таким образом, функции $w(z)$ и $z(w)$, порождаемые T -процедурой, осуществляющие прямое и обратное отображения в обеих задачах — внутренней и внешней, получаются в виде рекуррентных последовательностей рядов Тейлора и Лорана с известными коэффициентами.



Фиг. 2

Рассмотрим двусвязную область $D(C_1, C_2)$, ограниченную замкнутыми линиями, близкими к концентрическим окружностям Γ_1 и Γ_2 в том смысле, что удовлетворяются условия

$$\begin{aligned} |\delta_j(\varphi)| &< \varepsilon h, \quad |\delta'_j(\varphi)| < \varepsilon h, \quad |\delta''_j(\varphi)| < \varepsilon h \\ \delta_1(\varphi) &= r_1(\varphi) = \rho_{10}, \quad \delta_2(\varphi) = 1 - r_2(\varphi) \quad (0 \leq \varphi \leq 2\pi) \\ r_1(\varphi) |_{r_1} &= \rho_{10} < 1, \quad r_2(\varphi) |_{r_2} = \rho_{20} = 1, \quad h = 1 - \rho_{10} \end{aligned} \quad (2.6)$$

где φ — полярный угол, r_j — радиусы-векторы точек линий C_1, C_2 , проведенные из общего центра окружностей Γ_1, Γ_2 , ε — произвольное малое положительное число.

Пусть $w=f(z, C_1, C_2)$ — функция, отображающая область D плоскости z на круговое кольцо плоскости w с единичным внешним радиусом, причем $f(z, C_1, C_2) |_{z=0}=0$, $f'(z, C_1, C_2) |_{z=0}>0$. Вариацию $\delta_1(\varphi)$ будем, в отличие от (1.1), считать положительной при варьировании Γ_1 в направлении внешней нормали, $\delta_2(\varphi)$ — при варьировании Γ_2 в направлении внутренней нормали.

Используя вариационный принцип М. А. Лаврентьевса, представим отображающую функцию w (1.8) в форме, аналогичной (1.6):

$$w=f(z, C_1, C_2)=z\left[1-\varepsilon\left(a_{10}+\sum_{n=1}^{\infty}\bar{c}_{1n}z_1^{-n}\right)+\varepsilon\left(a_{20}+\sum_{n=1}^{\infty}c_{2n}z_2^{-n}\right)\right] \quad (2.7)$$

где $\varepsilon c_{jn}=\varepsilon a_{jn}-i\varepsilon b_{jn}$, εa_{j0} , εa_{jn} , εb_{jn} — коэффициенты разложения функций $\delta_j(\varphi)$ в ряды Фурье на отрезке $0 \leq \varphi \leq 2\pi$, $z_j=z/\rho_{j0}$.

Пусть в плоскости z задана область в форме кольца D , ограниченного двумя замкнутыми непересекающимися кусочно-гладкими линиями L_1 и L_2 . Осуществим конформное отображение области D на круговое кольцо плоскости w так, чтобы линия L_2 перешла в единичную окружность Γ_{w2} , линия L_1 — в окружность Γ_{w1} меньшего радиуса, а заданная точка O плоскости z — в центр этих окружностей, и обратное отображение. Соответствующие отображения определяются, как и раньше, с точностью до произвольного угла поворота области D относительно точки O . Эта задача сводится к задаче предыдущего раздела, если воспользоваться функцией (1.6) и R - и T -процедурами.

Вложим во внутренний контур L_1 окружность Γ_{10} радиуса ρ_{10} и пронормируем переменную z так, чтобы получить $\rho_{10}=1$ (фиг. 2, а). Положим в (1.3), (1.6) $\delta_2(\varphi)=0$, $a_{20}=0$, $c_{2n}=0$ и сделаем первый шаг внешнего рекуррентного процесса, точно так же, как в случае односвязной области, по схеме (2.2), начиная с построения $\delta_{10}(\varphi)$ (фиг. 2, а). Для реализации второго шага вложим линию L_{21} в окружность Γ_{21} радиуса ρ_{21} с центром в точке O_1 (образ O в плоскости z_1) и пронормируем переменную z_1 так, чтобы получить $\rho_{21}=1$ (фиг. 2, б). Положим в (1.3) $\delta_1(\varphi)=0$ и, соответственно,

в (1.6) $a_{10}=0$, $c_{1n}=0$ и осуществим процедуру, аналогичную (2.5), начиная с построения вариации $\delta_{21}(\phi)$ (фиг. 2, б). Дальнейшие шаги строятся по той же схеме. Таким образом реализуются две последовательности функций, мажорирующих с двух сторон кольцо D , одна из которых представлена рядами Тейлора, а другая — рядами Лорана.

Описанный рекуррентный алгоритм был реализован в виде программы на языке Фортран-4 для случаев односвязных и двусвязных областей. При этом удалось, уложив формулы для построения вариации контура вписанной и описанной окружностей, снять требование звездности областей.

Для разложения в ряд Фурье была применена программа быстрого преобразования Фурье с использованием до 512 точек контура и максимальным числом членов ряда 129 ($n_{\max}=64$). Параметры ε_R , ε_T , ε_0 принимались при расчетах следующими: $\varepsilon_R=\varepsilon_T=2 \cdot 10^{-5}$; $\varepsilon_0=0,2$.

3. Задача Сен-Венана. Рассмотрим задачу Сен-Венана о кручении бруса, к торцам которого приложены системы усилий, статически эквивалентные парам сил с осьми, совпадающими с продольной осью бруса, и моментами $\pm M$, а боковая поверхность свободна от внешних нагрузок.

Напряженное состояние полностью определяется, если известна комплексная функция кручения [12]:

$$F(z)=\phi(z)+i\psi(z) \quad (3.1)$$

голоморфная в области S , соответствующей поперечному сечению бруса, и удовлетворяющая в случае односвязной области граничному условию

$$\psi|_L=(x^2+y^2)/2+C_0 \quad (3.2)$$

где L — контур области S , C_0 — произвольная постоянная.

Пусть функция

$$z=x+iy=\Phi(w)=\Phi(u+iv) \quad (3.3)$$

осуществляет конформное отображение области S плоскости z на круг S' плоскости w с контуром Γ единичного радиуса. Тогда легко построить функцию $F[z(w)] = f(w)$, являющуюся решением краевой задачи (3.1), (3.2) [12]. Жесткость бруса при кручении D определяется по следующей формуле [12]:

$$D=\mu \iint_S (x^2+y^2) dx dy + \mu \iint_S \left(x \frac{\partial \phi}{\partial y} - y \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) dx dy = \mu(I+D) \quad (3.4)$$

где μ — постоянная Ламе, I — полярный момент инерции сечения S , $|\Phi'(w)|^2$ — якобиан преобразования (3.3):

$$I = \iint_{S'} \Phi(w) \overline{\Phi(w)} |\Phi'(w)|^2 du dv \quad (3.5)$$

$$D_0 = -\frac{1}{4} \oint_{\Gamma} [f(w) + \overline{f(w)}] d[\Phi(w) \overline{\Phi(w)}]$$

Обозначим $T=T_x+iT_y$ комплексное число, вещественная и мнимая части которого являются проекциями на оси Ox и Oy вектора касательных напряжений T . Сопряженное с T число \bar{T} выражается следующим образом через комплексную функцию кручения $f(w)$ [12] ($\tau=M/D$ — «степень кручения»):

$$\bar{T}=T_x-iT_y=\mu\tau[f'(w)/\Phi'(w)-i\overline{\Phi'(w)}] \quad (3.6)$$

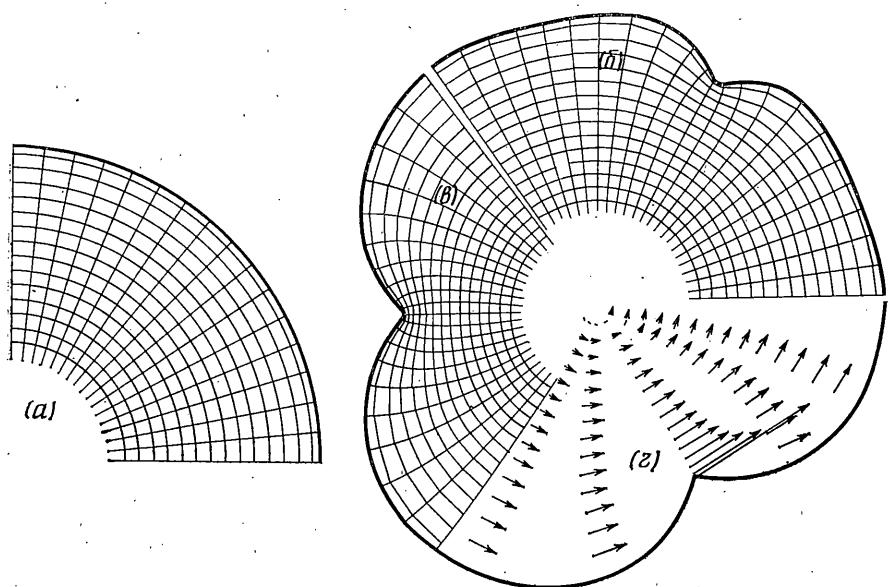
Рассмотрим брус эпироидального сечения, для которого известно точное выражение отображающей функции $\Phi(w)$ [12]. Примем за характерный размер l радиус окружности, описанной вокруг эпироиды. Введем безразмерные величины

$$\begin{aligned} \Phi^* &= \Phi/l, & T^* &= T/\mu l\tau, & I^* &= I/l^4 \\ D_0^* &= D_0/l^4, & D^* &= D/\mu l^4 \end{aligned} \quad (3.7)$$

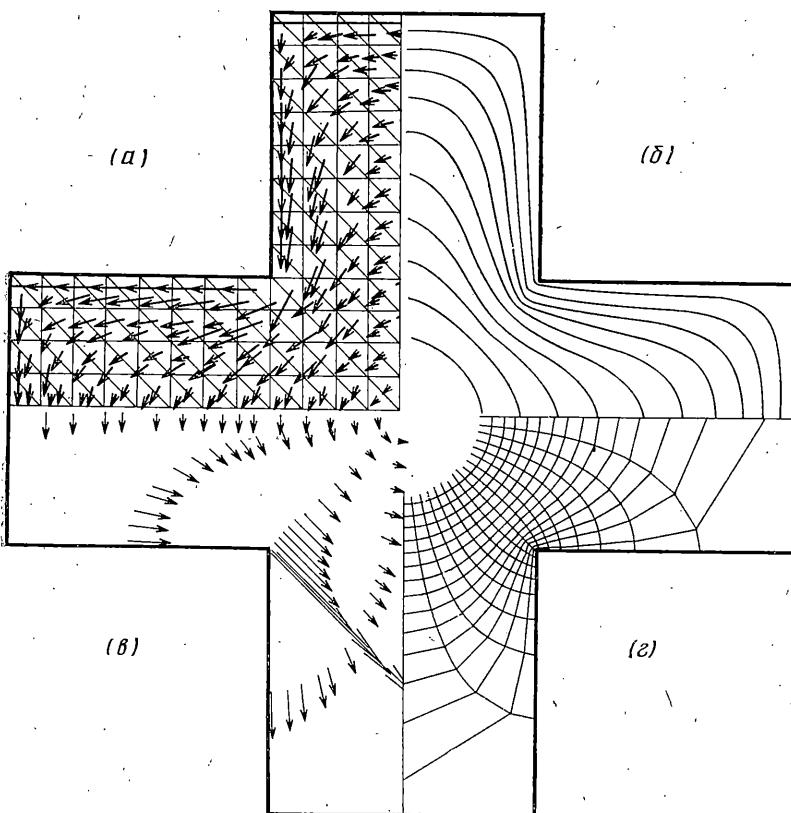
Точные выражения $\Phi^*(w)$, I^* , D_0^* , D^* имеют вид

$$\begin{aligned} \Phi^*(w) &= (b/l)(w^n+aw), & I^* &= (\pi/2)(b/l)^4[a^4+2(n+1)a^2+n] \\ D^* &= (\pi/2)(b/l)^4(a^4+4a^2+n) \end{aligned} \quad (3.8)$$

Положим $n=4$, $a=5$, $b/l=1/6$. На фиг. 3, a — e представлены части сетки полярных координат (a) и конформно-эквивалентных ей сеток (b , c), полученных на разных этапах конформного отображения с помощью RT -алгоритма (максимальное число шагов R -процедуры $M=5$; число шагов T -процедуры $K=15$). Картина, полученная с помощью функции (3.7), практически совпадает с фиг. 3, e . На фиг. 3, e показано соответствующее поле безразмерных напряжений (при $l=1$ принятая для комплекс-



Фиг. 3



Фиг. 4

ных чисел T^* масштабная единица составляет 0,157). Приведем сравнение безразмерных величин I^* , D_0^* , D^* , $|T^*|_{\max}$, полученных по формулам (3.4)–(3.7) с использованием *RT*-алгоритма (первая колонка) и с использованием точной отображающей функции (3.8) (вторая колонка):

I^*	1,0651	1,0654
D_0^*	-0,1813	-0,1818
D^*	0,8837	0,8836
$ T^* _{\max}$	3,1546	3,1666

Максимальная (по всей области S) относительная погрешность безразмерного напряжения составляет $[\Delta T^*]/|T^*|_{\max} = 1,58 \cdot 10^{-2}$.

В качестве второго примера рассмотрим брус с сечением в форме равнобокого креста, для которого в [4] приведены некоторые характеристики, полученные с помощью тригонометрических рядов.

В данном случае за характерный размер l примем ширину стороны креста. Фиг. 4, а, б иллюстрирует решение задачи методом конечных элементов (МКЭ) [44], а именно разбиение исходной области на треугольные элементы и поле напряжений (a) и линии равного уровня функции $\operatorname{Im} F(z) = \psi(z)$ с равномерным шагом по $\psi(z)$. На фиг. 4, в, г представлены результаты, полученные с помощью RT -алгоритма (максимальное число шагов R -процедуры $M=5$; число шагов T -процедуры $K=40$; при $l=1$ масштабная единица T^* равна 0,2). На фиг. 4, в показано поле напряжений, соответствующее сетке, представленной на фиг. 4, г, и конформно-эквивалентной сетке полярных координат. Приведем сравнение безразмерных характеристик I^* , D_0^* , D^* , $|T_0^*|_{\max}$, полученных с помощью RT -алгоритма (первая колонка), методы тригонометрических рядов [43] (третья колонка) и МКЭ (вторая колонка)

I^*	4,7180	4,8333	4,8333
D_0^*	-2,8450	-2,9944	-2,9897
D^*	1,8730	1,8389	1,8436
$ T_0^* _{\max}$	0,6589		0,7821

Заметим, что при построении отображения с применением RT -алгоритма использовалось 400 точек на контуре, а при решении краевой задачи — 128 точек. При реализации МКЭ потребовалось для получения сопоставимой точности взять 369 узлов и соответственно 640 треугольных элементов. Приведенные примеры дают представление о конкурентоспособности численного метода решения плоских задач теории упругости, сводящихся к задаче Дирихле, для областей достаточно сложной конфигурации на основе RT -алгоритма конформного отображения.

Авторы выражают благодарность А. А. Лившицу и Е. Г. Соколину, получившим соответствующие решения на ЭВМ.

ЛИТЕРАТУРА

1. Келдыш М. В., Лаврентьев М. А. К теории конформных отображений. — Докл. АН СССР, 1935, т. 1, № 2–3, с. 85–88.
2. Голузин Г., Канторович Л., Крылов В., Мелентьев А., Муратов М., Стенин Н. Конформное отображение односвязных и многосвязных областей. Л.: М.: ОНТИ–НКТП СССР, Главн. ред. общетехн. лит., 1937. 127 с.
3. Seidel W. Bibliography of numerical methods of conformal mapping. — Nat. Bureau of Stand., Appl. Math. Ser. No. 18, 1952, p. 269–280.
4. Betz A. Konforme Abbildung. B. et al.: Springer, 1964. 407 p.
5. Koppenfels W., Stallmann F. Praxis der Konformen Abbildung. B.: Springer, 1959. 375 p.
6. Фильчаков П. Ф. Численные и графические методы прикладной математики. Киев: Наук. думка, 1970. 791 с.
7. Лаврентьев М. А. Конформные отображения с приложениями к некоторым вопросам механики. М., Л.: Гостехиздат, 1946. 159 с.
8. Лаврентьев М. А., Шабат Б. В. Методы теории функций комплексного переменного. М., Л.: Гостехиздат, 1954. 607 с.
9. Александров И. А. Вариационные формулы для однолистных функций в двусвязных областях. — Сиб. мат. ж., 1963, т. 4, № 5, с. 961–976.
10. Рабинович Б. И., Тюрин Ю. В. Об одном рекуррентном численном методе конформного отображения. — Докл. АН СССР, 1983, т. 272, № 3, с. 532–535.
11. Рабинович Б. И., Тюрин Ю. В. Рекуррентный численный метод конформного отображения двусвязных областей на круговое кольцо. — Докл. АН СССР, 1983, т. 272, № 4, с. 795–798.
12. Мусхелишвили Н. И. Некоторые основные задачи математической теории упругости. М.: Изд-во АН СССР, 1954. 648 с.
13. Арутюнян Н. Х., Абрамян Б. Л. Кручение упругих тел. М.: Физматгиз, 1963. 686 с.
14. Сегерлинд Л. Применение метода конечных элементов. М.: Мир, 1979. 392 с.

Москва

Поступила в редакцию,
5.VIII.1985.