

ГИДРОМЕХАНИКА

П. П. КУФАРЕВ

РЕШЕНИЕ ЗАДАЧИ О КОНТУРЕ НЕФТЕНОСНОСТИ ДЛЯ ПОЛОСЫ  
С ЦЕПОЧКОЙ СКВАЖИН

(Представлено академиком Л. С. Лейбензоном 23 IX 1950)

§ 1. В заметке предлагается решение задачи о перемещении контура нефтеносности в случае, когда в начальный момент нефть заполняет бесконечную полосу  $|\operatorname{Re} z| < \omega_1^0/2$ , в которой находится бесконечная цепочка симметрично расположенных скважин одинаковой мощности  $2\pi q(t)$ .

Введем следующие обозначения:  $2n\omega_2^0 = 2n ih$  ( $h > 0$ ,  $n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ ) — аффикс  $n$ -й скважины;  $\chi(z, t)$  — комплексный потенциал течения;  $z = z(u, t)$ ,  $z(0, t) = 0$ ,  $z'_u(0, t) > 0$ , — функция, конформно отображающая на область  $G(t)$ , занятую нефтью в момент  $t$ , полосу  $|\operatorname{Re} u| < \omega_1^0$ ;  $2n\omega_2(t)$  — образ точки  $z = 2n\omega_2^0$  в плоскости  $u$ ;  $f(u, t) = \chi(z(u, t), t)$ .

§ 2. При решении задачи используются эллиптическая функция  $pu = p(u; 2\omega_1, 2\omega_2)$  и соответствующие функции  $\zeta u$ ,  $\sigma u$ . Для дальнейшего необходимы следующие формулы:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \zeta u}{\partial \omega_2} = \varphi(u) &= \sum'_{m, n} \left[ \frac{2n}{(u - w_{mn})^2} - \frac{2n}{w_{mn}^2} - \frac{4nu}{w_{mn}^3} \right] = \\ &= \frac{2\omega_1}{\pi i} \left[ \zeta(u - \omega_1) + \eta_1 - u \frac{\eta_1}{\omega_1} \right] pu - \frac{2\omega_1 e_1}{\pi i} \zeta(u - \omega_1) + \\ &+ \left( \frac{2\omega_1 e_1}{\pi i} + \frac{2\eta_1}{\pi i} \right) \zeta u - \frac{\omega_1 g_2}{6\pi i} - \frac{2\omega_1 e_1}{\pi i}; \end{aligned} \quad (1)$$

$$\varphi(u + 2\omega_2) = \varphi(u) + 2 \frac{d\eta_1}{d\omega_2}; \quad (2)$$

$$\varphi(u + 2\omega_2) = \varphi(u) + 2pu + 2 \frac{d\eta_2}{d\omega_2}; \quad (3)$$

$$\frac{d\eta_1}{d\omega_2} = \frac{2\eta_1^2}{\pi i} - \frac{\omega_1^2 g_2}{6\pi i}; \quad (4)$$

$$\frac{d\eta_2}{d\omega_2} = \frac{2\eta_1\eta_2}{\pi i} - \frac{\omega_1\omega_2 g_2}{6\pi i}; \quad (5)$$

$$\frac{de_1}{d\omega_2} = \frac{2\omega_1 g_2}{3\pi i} + \frac{4\eta_1 e_1}{\pi i} - \frac{4\omega_1 e_1^2}{\pi i} \quad (6)$$

(в общепринятых обозначениях теории эллиптических функций).

§ 3. Рассматривая скважины как стоки и удовлетворяя граничному условию

$$\operatorname{Re} f(u, t) = 0 \quad \text{при} \quad \operatorname{Re} u = \pm \frac{\omega_1}{2} \quad (7)$$

или

$$\operatorname{Im} f'_u(u, t) = 0 \quad \text{при} \quad \operatorname{Re} u = \pm \frac{\omega_1}{2}, \quad (8)$$

принимаем

$$f(u, t) = -q \log e^{-\eta_1 u} \frac{\sigma u}{\sigma(u - \omega_1)}. \quad (9)$$

Умножая скорость жидкости

$$\frac{dz}{dt} = \frac{\partial z}{\partial t} + \frac{\partial z}{\partial u} \frac{du}{dt} = \frac{\bar{\partial} z}{\bar{\partial} z} \quad (10)$$

на  $\bar{\partial} z / \bar{\partial} u$ , учитывая, что на границе  $du/dt$  чисто мнимое и имея в виду (8), находим для  $z(u, t)$  граничное условие

$$\operatorname{Re} \left( \frac{\partial z}{\partial t} \frac{\bar{\partial} z}{\bar{\partial} u} \right) = \frac{\partial f}{\partial u} = -q [\zeta u - \zeta(u - \omega_1) - \eta_1], \quad (11)$$

или, так как  $\bar{u} = \omega_1 - u$  при  $\operatorname{Re} u = \omega_1/2$ ;  $\bar{u} = -\omega_1 - u$  при  $\operatorname{Re} u = -\omega_1/2$ ,

$$P(u, t) = z'_t(u, t) \bar{z}'_u(\omega_1 - u, t) + \bar{z}'_t(\omega_1 - u, t) z'_u(u, t) + 2q [\zeta u - \zeta(u - \omega_1) - \eta_1] \quad (12)$$

на прямой  $\operatorname{Re} u = \omega_1/2$ ;

$$Q(u, t) = z'_t(u, t) \bar{z}'_u(-\omega_1 - u, t) + \bar{z}'_t(-\omega_1 - u, t) z'_u(u, t) + 2q [\zeta u - \zeta(u - \omega_1) - \eta_1] \quad (13)$$

на прямой  $\operatorname{Re} u = -\omega_1/2$ .

§ 4. Будем искать решение задачи в виде

$$z = \beta(t) u + A(t) \zeta(u - \omega_1) + A(t) \eta_1, \quad (14)$$

где  $\beta$ ,  $A$  (и  $\eta_1 = \zeta \omega_1$ ) — вещественные функции  $t$  и  $\beta(0) = 1$ ,  $A(0) = 0$ .

Из условия  $z(2n\omega_2, t) = 2n\omega_2^0$  получаем

$$\beta\omega_2 + A\eta_2 = \omega_2^0. \quad (15)$$

Потребуем еще, чтобы выполнялось соотношение

$$\beta\omega_1 + A\eta_1 = \omega_1 \equiv \omega_1^0. \quad (16)$$

При этом условии, как следует из (14), (1), (2), функция  $z'_t(u, t)$  будет иметь период  $2\omega_1$ ; для эллиптических функций  $z'_u(u, t)$  и  $\zeta u - \zeta(u - \omega_1)$   $2\omega_1$  также является периодом. Поэтому левые части  $P(u, t)$ ,  $Q(u, t)$  граничных условий (12), (13) будут тождественны. При мероморфности функций, входящих в (12), это соотношение (или (13)) должно выполняться всюду в плоскости  $u$ .

Очевидно,  $P(u, t)$  имеет период  $2\omega_1$  (при условии (16)). Пользуясь формулами (14), (1), (3), (15), можно показать, что  $2\omega_2$  также является периодом для  $P(u, t)$ . Следовательно,  $P(u, t)$  — эллиптическая функция. Особыми точками  $P(u, t)$  в параллелограмме периодов являются  $u = 0$

и  $u = \omega_1$ . Определяя первые члены разложений  $P(u, t)$  в ряд Лорана в окрестности этих точек, находим

$$P(u, t) = \left\{ 2q + \frac{d[A(Ae_1 - \beta)]}{dt} \right\} \frac{1}{u} + c_1 u + \dots, \quad (17)$$

$$P(u, t) = \bar{P}(\omega_1 - u, t) = - \left\{ 2q + \frac{d[A(Ae_1 - \beta)]}{dt} \right\} \frac{1}{u - \omega_1} - \bar{c}_1 (u - \omega_1) + \dots$$

Положим теперь

$$\frac{d[A(Ae_1 - \beta)]}{d\omega_2} \frac{d\omega_2}{dt} = -2q(t). \quad (18)$$

Тогда  $P(u, t)$ , как эллиптическая функция, голоморфная в параллограмме периодов и равная нулю при  $u = 0$ , будет тождественно равна нулю и, в частности, граничные условия (12), (13) удовлетворяются.

Итак, функция (14) действительно является решением задачи, если система функций  $A(t)$ ,  $\beta(t)$ ,  $\omega_2(t)$  является решением системы уравнений (15), (16), (18) и  $A(0) = 0$ ,  $\beta(0) = 1$ ,  $\omega_2(0) = \omega_2^0$ .

Для вычисления производной, входящей в (18), устанавливаем при помощи формул (15) и (16), что

$$\frac{d[A(Ae_1 - \beta)]}{d\omega_2} + \frac{2\omega_1}{\pi i} (Ae_1 - \beta)^2 = \frac{A^2}{\omega_1} \left[ \frac{2}{\pi i} (\omega_1 e_1 + \eta_1)^2 + \frac{d(\omega_1 e_1 + \eta_1)}{dt} \right].$$

Отсюда по формулам (4), (6) находим

$$\frac{d[A(Ae_1 - \beta)]}{d\omega_2} = -\frac{\omega_1 A^2}{\pi i} \left( 6e_1^2 - \frac{g_2}{2} \right) - \frac{2\omega_1}{\pi i} (Ae_1 - \beta)^2.$$

Томский государственный университет  
им. В. В. Куйбышева

Поступило  
28 III 1950