

О НЕУСТАНОВИВШЕЙСЯ ФИЛЬТРАЦИИ В СЛУЧАЕ ДРЕНЫ В ВОДОПРОНИЦАЕМОМ СЛОЕ КОНЕЧНОЙ ГЛУБИНЫ¹

[Н. К. Калинин]

(Москва)

Та же задача, что в работе^[1], а именно, задача о понижении со временем уровня грунтовых вод, первоначально горизонтального, с той, однако, разницей, что дрена теперь находится не в бесконечной полуплоскости, но на дне полосы, толщина которой равна единице.

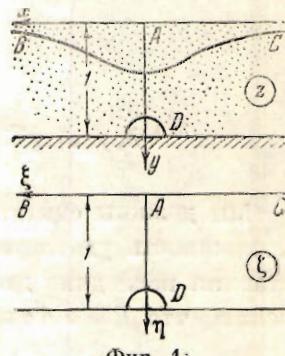
1. Одиночная дрена, лежащая на водоупоре. Будем искать функцию, отображающую конформно область $BACD$ плоскости z (фиг. 1) на полосу $BACD$ плоскости ζ , в виде ряда

$$z = \zeta + z_1(\zeta)t + z_2(\zeta)t^2 + \dots \quad (1.1)$$

где $z_1(\zeta)$, $z_2(\zeta), \dots$ — функции, регулярные в полосе и удовлетворяющие граничным условиям, получаемым из равенства (1.8) работы^[1], которое мы здесь перепишем:

$$\operatorname{Im} \left(\frac{\partial z}{\partial t} \frac{\partial \bar{z}}{\partial \zeta} \right) = -\frac{1}{m} \operatorname{Im} \left(\frac{\partial \omega}{\partial \zeta} \right) + \frac{\pi}{m} \operatorname{Im} \left(i \frac{\partial z}{\partial \zeta} \right)$$

$$\omega = -\frac{z}{\gamma} (p + ip_1) \quad (1.2)$$



Фиг. 1:

Здесь p — давление, p_1 — гармоническая функция, сопряженная с p . Функция ω связана с комплексным потенциалом $\phi = \varphi + i\psi$ соотношением $\omega = \omega + xi\varphi$.

На свободной поверхности, т. е. при $\zeta = \xi$, должно выполняться, кроме (1.2), еще условие

$$\operatorname{Re} (\partial \omega / \partial \zeta) = 0 \quad (1.3)$$

Кроме того, при $\eta = 1$, т. е. на непроницаемом основании, должны иметь место условия

$$\operatorname{Im} \frac{\partial z}{\partial \zeta} = 0, \quad \operatorname{Im} \frac{\partial \omega}{\partial \zeta} = 0 \quad \text{или} \quad \operatorname{Im} \left(\frac{\partial \omega}{\partial \zeta} - xi \frac{\partial z}{\partial \zeta} \right) = 0 \quad (1.4)$$

Первое из этих условий равносильно тому, что линии $y = 1$ и $\zeta = 1$ все время соответствуют одна другой. Второе условие, эквивалентное третьему, гласит, что $\eta = 1$ является все время линией тока.

¹ Работа печатается посмертно; восстановлена по черновым записям П. Я. Полубариновой-Кочиной.

Возьмем производную $\frac{\partial w}{\partial \zeta}$ в виде

$$\frac{\partial w}{\partial \zeta} = xi + \frac{q}{4} \left[\coth \frac{\pi(\zeta+i)}{4} - \coth \frac{\pi(\zeta-i)}{4} \right] + i \int_0^\infty B(\alpha) \cos \alpha \zeta d\alpha \quad (1.5)$$

Последнее слагаемое, взятое нами в виде интеграла, добавляем для того, чтобы можно было путем соответствующего подбора функции $B(\alpha)$ удовлетворить условию (1.4).

Положим $B = B_1 t + B_2 t^2 + \dots$. Заметим, что для выполнения (1.4) функция B должна быть вещественной.

Будем искать z также в форме определенного интеграла

$$z = \zeta + \int_0^\infty A(\alpha) \sin \alpha (\zeta - i) d\alpha \quad A = A_1 t + A_2 t^2 + \dots \quad (1.6)$$

Составим выражения

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial w}{\partial \zeta} \right)_{\zeta=t+i} &= xi + \frac{q}{4} \left[\coth \frac{\pi(\zeta+2i)}{4} - \coth \frac{\pi \zeta}{4} \right] + \\ &\quad + i \int_0^\infty B(\alpha) \cos \alpha \zeta d\alpha \\ xi \left(\frac{\partial z}{\partial \zeta} \right)_{\zeta=t+i} &= xi + xi \int_0^\infty A(\alpha) \cos \alpha \zeta d\alpha \end{aligned} \quad (1.7)$$

Мы должны считать функцию $A(\alpha)$ вещественной, чтобы иметь возможность удовлетворить первому из условий (1.4). Поэтому, подставляя последние два выражения в формулу (1.4), придем к заключению, что $B = \pi A \alpha \operatorname{sech} \alpha$. Подставив это выражение в (1.5), имеем

$$\frac{\partial w}{\partial \zeta} = xi + \frac{q}{4} \left[\coth \frac{\pi(\zeta+i)}{4} - \coth \frac{\pi(\zeta-i)}{4} \right] + xi \int_0^\infty \frac{A \alpha}{\operatorname{ch} \alpha} \cos \alpha \zeta d\alpha. \quad (1.8)$$

Представим второе слагаемое правой части в виде интеграла Фурье, регулярного в полосе $-1 < \eta < 1$. Положим

$$\coth \frac{i\pi(\zeta+i)}{4} - \coth \frac{i\pi(\zeta-i)}{4} = \Phi(\zeta) \quad (1.9)$$

Имеем

$$\Phi(\zeta) = \sum_0^\infty \frac{4}{\pi} \left(\frac{1}{\zeta+i+4ni} - \frac{1}{\zeta-i-4ni} \right) = \frac{q}{\pi} \left(\frac{1}{\zeta+3i-4ni} - \frac{1}{\zeta-3i-4ni} \right)$$

Но

$$\frac{1}{\zeta+i+4ni} = -i \int_0^\infty e^{ai(\zeta+i+4ni)} d\alpha \quad \text{при } \eta > -1 - 4n$$

$$\frac{1}{\zeta-i-4ni} = +i \int_0^\infty e^{-ai(\zeta-i-4ni)} d\alpha \quad \text{при } \eta < 1 + 4n$$

Поэтому

$$\begin{aligned} \sum_0^{\infty} \left(\frac{1}{\zeta + i + 4ni} - \frac{1}{\zeta - i - 4ni} \right) &= \\ = -2i \int_0^{\infty} e^{-\alpha} \cos \alpha \zeta \sum_{n=0}^{\infty} e^{-4\alpha n} d\alpha &= -2i \int_0^{\infty} \frac{e^{-\alpha} \cos \alpha \zeta}{1 - e^{-4\alpha}} d\alpha \\ \sum_0^{\infty} \left(\frac{1}{\zeta + 3i + 4ni} - \frac{1}{\zeta - 3i - 4ni} \right) &= -2i \int_0^{\infty} \frac{e^{-3\alpha}}{1 - e^{-4\alpha}} \cos \alpha \zeta d\alpha \end{aligned}$$

Отсюда найдем

$$\Phi(\zeta) = -\frac{4i}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha = \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4} - \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta-i)}{4} \quad (1.10)$$

Производную $\partial w / \partial \zeta$ согласно (1.8) можно представить в виде

$$\frac{\partial w}{\partial \zeta} = xi - \frac{qi}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha + ix \int_0^{\infty} \frac{\alpha A_m(\alpha)}{\operatorname{ch} \alpha} \cos \alpha \zeta d\alpha \quad (1.11)$$

или, подставив $A = A_1 t + A_2 t^2 + \dots$,

$$\begin{aligned} \frac{\partial w}{\partial \zeta} &= xi - \frac{qi}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha + xi \sum_{m=1}^{\infty} t^m \int_0^{\infty} \frac{\alpha A_m(\alpha)}{\operatorname{ch} \alpha} \cos \alpha \zeta d\alpha = \\ &= xi + W_0 + W_1 t + W_2 t^2 + \dots \end{aligned} \quad (1.12)$$

Здесь

$$\begin{aligned} q &= q_0 + q_1 t + \dots \\ W_1 &= xi \int_0^{\infty} \frac{\alpha A(\alpha)}{\operatorname{ch} \alpha} \cos \alpha \zeta d\alpha - \frac{q_1}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha \end{aligned} \quad (1.13)$$

Для нахождения коэффициента $z_1(\zeta)$ ряда (1.1) воспользуемся условием (2.9) работы^[4]

$$\operatorname{Im} z_1 = -\frac{1}{m} \operatorname{Im} W_0 \quad \text{при } \zeta = \xi$$

В нашем случае

$$\operatorname{Im} z_1 = \frac{q_0}{m\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha = -\frac{q_0}{4\pi m} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\xi+i)}{4} - \operatorname{cth} \frac{\pi(\xi-i)}{4} \right] \quad (1.14)$$

С другой стороны, из (1.6) имеем

$$z = \zeta + \int_0^{\infty} A \operatorname{ch} \alpha \sin \alpha \zeta d\alpha - i \int_0^{\infty} A \operatorname{ch} \alpha \cos \alpha \zeta d\alpha \quad (1.15)$$

Приняв во внимание, что $A = A_1 t + A_2 t^2 + \dots$, найдем

$$\operatorname{Im} z_1 = - \int_0^{\infty} A_1 \operatorname{sh} \alpha \cos \alpha \zeta d\alpha \quad (1.16)$$

Сравнивая это выражение с равенством (1.14), найдем

$$A_1 = -\frac{q_0}{m\pi} \frac{1}{\operatorname{sh} \alpha \operatorname{ch} \alpha} \quad (1.17)$$

Откуда

$$\begin{aligned} z_1 &= \int_0^\infty A_1 \operatorname{ch} \alpha \sin \alpha \zeta d\alpha - i \int_0^\infty A_1 \operatorname{sh} \alpha \cos \alpha \zeta d\alpha = \\ &= -\frac{q_0}{m\pi} \int_0^\infty \frac{\sin \alpha \zeta}{\operatorname{sh} \alpha} d\alpha + \frac{i q_0}{m\pi} \int_0^\infty \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha = \\ &= -\frac{q_0}{m\pi} \int_0^\infty \frac{\sin \alpha \zeta}{\operatorname{sh} \alpha} d\alpha - \frac{q_0}{4m} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4} - \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta-i)}{4} \right] \end{aligned}$$

Но первый интеграл берется

$$\int_0^\infty \frac{\sin \alpha \zeta}{\operatorname{sh} \alpha} d\alpha = \frac{\pi}{2} \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{2}$$

Подставив это выражение в формулу для z_1 и произведя преобразование, найдем окончательно

$$z_1 = -\frac{q_0}{2m} \operatorname{cth} \frac{i\pi(\zeta+i)}{4} = -\frac{q_0}{m\pi} \int_0^\infty \frac{\sin \alpha \zeta}{\operatorname{sh} \alpha} d\alpha + \frac{i q_0}{m\pi} \int_0^\infty \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha \quad (1.18)$$

Это выражение для z_1 можно было бы написать сразу, не производя вычислений, просто по виду условия (1.14), подобно тому, как это делается в работе^[2]. А именно, принимая в внимание равенство

$$\operatorname{Im} f(\zeta) = -\operatorname{Im} \bar{f}(\zeta)$$

условие (1.16) можно представить в виде

$$\operatorname{Im} z_1 = \frac{-q_0}{4m} \operatorname{Im} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4} + \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta-i)}{4} \right] = \frac{-q_0}{2m} \operatorname{Im} \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4}$$

при $\zeta = \xi$. Но тогда для комплексной величины z_1 будет иметь место равенство (1.18).

Однако вычисление дальнейших коэффициентов по этому способу затруднительно. Поэтому при отыскании z_2 будем действовать опять с помощью интеграла Фурье.

Из уравнения (1.18) определим для вещественных значений ζ производную

$$\frac{\overline{\partial z}_1}{\partial \zeta} = \frac{q_0 \pi}{8m} \frac{1}{\operatorname{sh}^2 \frac{1}{4}\pi(\zeta-i)} \quad (1.19)$$

Составим функцию

$$\Phi_1(\zeta) = z_1 \frac{\overline{\partial z}_1}{\partial \zeta} = -\frac{q_0^2 \pi}{16m^2} \frac{\operatorname{cth} \frac{1}{4}\pi(\zeta+i)}{\operatorname{sh} \frac{1}{4}\pi(\zeta-i)}$$

Аналогично тому, как мы это сделали при вычислении функции $\Phi(\zeta)$, можно показать, что имеет место формула

$$\frac{1}{\operatorname{sh} \frac{1}{4}\pi(\zeta-i)} = \frac{2i}{\pi} \int_0^\infty \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{sh} \alpha} d\alpha$$

Поэтому для $\zeta = \xi$ получаем, что

$$\operatorname{Im} \left(z_1 \frac{\partial \bar{z}_1}{\partial \zeta} \right) = -\frac{q_0^2}{4m^2} \int_0^\infty \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha \quad (1.20)$$

С другой стороны, дифференцируя по ζ равенство (1.18), найдем

$$\operatorname{Im} \left(i \frac{\partial z_1}{\partial \zeta} \right) = -\frac{q_0}{m\pi} \int_0^\infty \frac{\alpha \cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha \quad (1.21)$$

Наконец, дифференцируя (1.6) и выделяя мнимую часть коэффициента при t^2 , найдем

$$\operatorname{Im} z_2 = - \int_0^\infty A_2 \operatorname{sh} \alpha \cos \alpha \zeta d\alpha \quad (1.22)$$

Условие для функции z_2 , которому она должна удовлетворять при $\zeta = \xi$, дано в работе [1] в виде формулы (2.41)

$$\operatorname{Im} (z_2) + \operatorname{Im} \left(z_1 \frac{\partial \bar{z}_1}{\partial \zeta} \right) = -\frac{1}{m} \operatorname{Im} (W_1) + \frac{x}{m} \operatorname{Im} \left(i \frac{\partial z_1}{\partial \zeta} \right) \quad (1.23)$$

Подставив сюда (1.20) – (1.22), а также выражение W_1 из (1.13), найдем для A_2 уравнение

$$-2A_2 \operatorname{sh} \alpha - \frac{q_0^2}{4m^2} \frac{1}{\operatorname{ch} \alpha} = -\frac{x}{m} \frac{\alpha A_1}{\operatorname{ch} \alpha} - \frac{q_1}{\pi m} \frac{1}{\operatorname{ch} \alpha} - \frac{q_0}{m\pi} \frac{\alpha}{\operatorname{sh} \alpha}$$

Отсюда

$$\begin{aligned} A_2 \operatorname{sh} \alpha &= -\frac{\pi q_0^2 + 4mq_1}{8\pi m^2} \frac{1}{\operatorname{ch} \alpha} + \frac{xq_0}{2m^2\pi} \frac{\alpha}{\operatorname{ch}^2 \alpha \operatorname{sh} \alpha} \\ A_2 \operatorname{ch} \alpha &= -\frac{\pi q_0^2 + 4mq_1}{8\pi m^2} \frac{1}{\operatorname{sh} \alpha} + \frac{xq_0}{2m^2\pi} \frac{\alpha}{\operatorname{ch} \alpha \operatorname{sh}^2 \alpha} \end{aligned} \quad (1.24)$$

Последнее выражение подставим в формулу для z_2 , имеющую вид

$$z_2 = \int_0^\infty A_2 \operatorname{ch} \alpha \sin \alpha \zeta d\alpha - i \int_0^\infty A_2 \operatorname{sh} \alpha \cos \alpha \zeta d\alpha \quad (1.25)$$

Здесь нам понадобится знание некоторых интегралов. Один из них получим, дифференцируя равенство (1.10) по ζ :

$$\int_0^\infty \frac{\alpha \sin \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha = \frac{\pi^2 i}{16} \left[\frac{1}{\operatorname{sh}^{1/4} \pi (\zeta + i)} - \frac{1}{\operatorname{sh}^{1/4} \pi (\zeta - i)} \right] \quad (1.26)$$

Другой интеграл имеет вид

$$\int_0^\infty \frac{\alpha}{\operatorname{sh} \alpha} \operatorname{th}^2 \alpha \cos \alpha \zeta d\alpha = -\frac{\partial}{\partial \zeta} \int_0^\infty \sin \alpha \zeta d\frac{1}{\operatorname{ch} \alpha} = \frac{\partial}{\partial \zeta} \int_0^\infty \zeta \frac{\cos \alpha \zeta}{\operatorname{ch} \alpha} d\alpha = \quad (1.27)$$

$$= -\frac{\pi}{4i} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta + i)}{4} - \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta - i)}{4} \right] - \frac{\pi^2 i}{16} \zeta \left[\frac{1}{\operatorname{sh}^{1/4} \pi (\zeta + i)} - \frac{1}{\operatorname{sh}^{1/4} \pi (\zeta - i)} \right]$$

Подставив в (1.25) выражение (1.24) и использовав равенства (1.26) и (1.27), найдем

$$z_2 = -\frac{\pi q_0^2 + mq_1}{16m^2} \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4} + \frac{zq_0}{4m^2} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4} - \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta-i)}{4} \right] - \frac{zq_0\pi}{16m^2} (\zeta-i) \left[\frac{1}{\operatorname{sh}^2 \frac{1}{4}\pi(\zeta+i)} - \frac{1}{\operatorname{sh}^2 \frac{1}{4}\pi(\zeta-i)} \right] \quad (1.28)$$

Нетрудно убедиться, что в точке $\zeta=i$ функция остается регулярной. Переходим к определению постоянных q_0 и q_1 . Интегрируя равенство (1.6), найдем

$$w = -\frac{z}{\mu} p_* + zi\zeta + \frac{p}{2\pi} \log \frac{\operatorname{sh}^{1/4}\pi(\zeta+i)}{\operatorname{sh}^{1/4}\pi(\zeta-i)} + i \int_0^\infty \frac{B \sin x\zeta}{x} dx$$

Здесь p_* — давление на контуре области, т. е. на свободной поверхности; для давления p^* на поверхности трубы в точке $z=i+\delta$, где δ — радиус трубы, получим

$$-\frac{z}{\mu} p^* = -\frac{z}{\mu} p_* - z + \frac{q}{2\pi} \log \frac{4}{\pi\delta}$$

Разлагая q и $(dz/d\zeta)_i$ в ряды по степеням t , найдем

$$q \log \left(\frac{\partial z}{\partial \zeta} \right)_i = q_0 \left(\frac{\partial z_1}{\partial \zeta} \right)_i t + \left[q_0 \left(\frac{\partial z_2}{\partial \zeta} \right)_i - \frac{1}{2} q_0 \left(\frac{\partial z_1}{\partial \zeta} \right)_i^2 + q_1 \left(\frac{\partial z_1}{\partial \zeta} \right)_i \right] t^2 + \dots$$

Приравнивая между собой свободные от t члены и коэффициенты при t , найдем

$$-\frac{z}{\mu} p^* = -\frac{z}{\mu} p_* - z + \frac{q_0}{2\pi} \log \frac{4}{\pi\delta}, \quad 0 = q_1 \log \frac{4}{\pi\delta} - \frac{q_0^2\pi}{8m} - 2\pi \int_0^\infty B_1 \frac{\operatorname{sh} x}{x} dx$$

Пользуясь равенством

$$\int_0^\infty B_1 \frac{\operatorname{sh} x}{x} dx = -\frac{zq_0}{m\pi} \int_0^\infty \frac{dx}{\operatorname{ch}^2 x} = -\frac{zq_0}{m\pi}$$

из последних соотношений найдем

$$q_0 = \frac{2\pi x (1 + \Delta p / \gamma)}{\log(4/\pi\delta)} \quad (\Delta p = p_* - p^*), \quad q_1 = \frac{q_0(\pi q_0 - 8z)}{8m \log(4/\pi\delta)} \quad (1.29)$$

Выпишем теперь выражение для ординаты y точки A в зависимости от времени. Принимая во внимание, что по формулам (1.19) и (1.28) при $\zeta=0$

$$y_1 = \frac{q_0}{2m}, \quad y_2 = \frac{\pi q_0^2 + 4mq_1 - 4zq_0}{16m^2}$$

получим

$$y = \frac{q_0}{2m} t + \frac{\pi q_0^2 + 4mq_1 - 4zq_0}{16m^2} t^2 + \dots \quad (1.30)$$

2. Одиночная дрена над водоупором. Строим функцию

$$\begin{aligned} \frac{\partial \omega}{\partial \zeta} = & \pi i + \frac{q}{2H} \left[\coth \frac{\pi(\zeta + ih)}{4H} - \coth \frac{\pi(\zeta - ih)}{4H} \right] + \\ & + \frac{q}{8H} \left[\coth \frac{\pi(\zeta + ic)}{4H} - \coth \frac{\pi(\zeta - ic)}{4H} \right] + i \int_0^\infty B \cos \alpha \zeta d\alpha \quad (2.1) \end{aligned}$$

причем $c = 2H - h$ (фиг. 2).

Функцию z ищем в виде интеграла

$$z = \zeta + \int_0^\infty A \sin \alpha (\zeta - iH) d\alpha \quad (2.2)$$

Условие, что при $\zeta = iH + \xi$

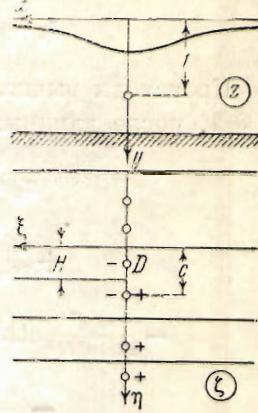
$$\operatorname{Im} \left(\frac{\partial \omega}{\partial \zeta} - \pi i \frac{\partial z}{\partial \zeta} \right) = 0$$

дает

$$B = \frac{\pi \zeta}{\operatorname{ch} \alpha H} A, \quad A = A_1 t + A_2 t^2 + \dots \quad (2.3)$$

так что

$$z_n = \int_0^\infty A_n \sin \alpha (\zeta - iH) d\alpha \quad (2.4)$$



Фиг. 2.

В условии (1.2) при $\zeta = \xi$ последний член имеет вид

$$\operatorname{Im} \frac{\partial \omega}{\partial \zeta} = \pi + \frac{q}{2H} \operatorname{Im} \left[\coth \frac{\pi(\xi + ih)}{4H} + \coth \frac{\pi(\xi + ic)}{4H} \right] + \operatorname{Im} \left(i \int_0^\infty B \cos \alpha \zeta d\alpha \right) \quad (2.5)$$

Положим

$$\begin{aligned} h &= h_1 t + h_2 t^2 + \dots, \\ c &= 2H - 1 - h_1 t - h_2 t^2 - \dots - c_0 - h_1 t - h_2 t^2 + \dots \end{aligned}$$

тогда

$$\coth \frac{\pi}{4H} [\zeta + i + it(h_1 + h_2 t + \dots)] = \coth \frac{\pi(\zeta + i)}{4H} - \frac{i\pi h_1 t}{4H} \operatorname{cosech}^2 \frac{\pi}{4H} (\zeta + i) + \dots$$

$$\coth \frac{\pi(\zeta + ic)}{4H} = \coth \frac{\pi(\zeta + ic_0)}{4H} + \frac{i\pi h_1 t}{4H} \operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta + ic_0)}{4H} + \dots$$

Далее, принимая во внимание ряд для q , получим

$$\begin{aligned} q \left[\coth \frac{\pi(\zeta + ih)}{4H} + \coth \frac{\pi(\zeta + ic)}{4H} \right] &= q_0 \left[\coth \frac{\pi(\zeta + i)}{4H} + \coth \frac{\pi(\zeta + ic_0)}{4H} + \right. \\ &\quad \left. + t \left\{ q_1 \left[\coth \frac{\pi(\zeta + i)}{4H} + \coth \frac{\pi(\zeta + ic_0)}{4H} \right] - \right. \right. \\ &\quad \left. \left. - \frac{i\pi h_1 q_0}{4H} \left[\operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta + i)}{4H} - \operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta + ic_0)}{4H} \right] \right\} + \dots \right] \end{aligned}$$

Для определения z_1 имеем условие

$$\operatorname{Im} z_1 = -\frac{q_0}{4H} \operatorname{Im} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4H} + \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+ic_0)}{4H} \right] \quad (2.6)$$

Это условие выполняется не только при $\zeta = \xi$, но и при $\zeta = iH + \xi$, т. е. на границах полосы $-H \leq \eta \leq +H$.

Так как входящие в (2.6) функции регулярны в указанной полосе, то находим

$$z_1 = -\frac{q_0}{4mH} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4H} + \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+ic_0)}{4H} \right] \quad (2.7)$$

Производя вычисления, аналогичные тем, которые мы производили в § 1, после длинных преобразований придем к формуле

$$\begin{aligned} z_2 = & M \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+i)}{4H} + \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta+ic_0)}{4H} \right] + \\ & + \frac{\pi i h_1 q_0}{32mH^2} \left[\operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta+i)}{4H} - \operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta+ic_0)}{4H} \right] - \\ & - \frac{\pi i q_0^2}{128m^2 H^3} \operatorname{cth} \frac{\pi}{2H} \left[\operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta+i)}{4H} + \operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta+ic_0)}{4H} \right] - \\ & - \frac{zq_0}{16m^2 H^2} \left[\operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta-i)}{4H} + \operatorname{cth} \frac{\pi(\zeta-ic_0)}{4H} \right] - \\ & - \frac{zq_0 \pi}{64m^2 H^3} \left\{ (\zeta - ic_0) \left[\operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta+i)}{4H} - \operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta-ic_0)}{4H} \right] - \right. \\ & \left. - (\zeta - i) \left[\operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta-i)}{4H} - \operatorname{cosech}^2 \frac{\pi(\zeta-ic_0)}{4H} \right] \right\} \end{aligned} \quad (2.8)$$

Здесь q_0 и q_1 имеют следующие значения:

$$\begin{aligned} q_0 &= \frac{2\pi z(1+\Delta p/\gamma)}{\log(4/\pi\delta) + \log \sin(\pi c_0/4H)}, \\ q_1 &= \frac{q_0^2 \pi - 16zq_0}{16m[\log(4/\pi\delta) + \log \sin(\pi c_0/4H)]} \end{aligned} \quad (2.9)$$

Институт механики
Академии Наук СССР

ЛИТЕРАТУРА

1. Калинин Н. К. и Полубаринова-Кочина П. Я. О неуставновившемся движении грунтовых вод со свободной поверхностью. ПММ. 1947. Т. XI.
2. Полубаринова-Кочина П. Я. О неуставновившемся движении в теории фильтрации. ПММ. 1945. Т. IX. Стр. 79—90.