

О ФОРМЕ БУГРА ГРУНТОВЫХ ВОД МЕЖДУ ДВУМЯ ДРЕНАМИ НА ВОДОУПОРЕ ПРИ НАЛИЧИИ ИНФИЛЬТРАЦИИ

В. А. Васильев

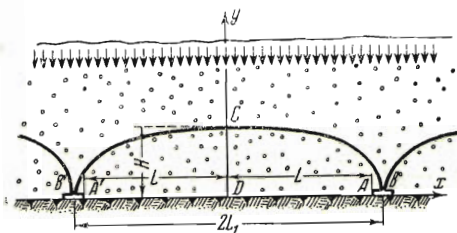
(Ташкент)

Рассматривается плоская задача о форме бугра грунтовых вод, стекающих в дренажи на водоупоре, при наличии инфильтрации, в точной гидромеханической постановке. Аналитическая теория линейных дифференциальных уравнений явилась вспомогательным средством для отыскания решения, но самое решение получилось в элементарной форме.

Ось  $x$  направим по водоупору и на расстоянии  $2L_1$  друг от друга разместим горизонтальные дренажные щели длиной

$$l = L_1 - L$$

Предполагая, что дренажи питаются за счет инфильтрации, интенсивность которой обозначим через  $\epsilon$ , определим форму депрессионной кривой грунтового потока.



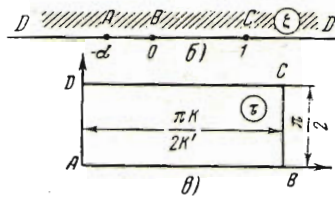
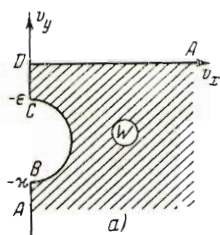
Фиг. 1

Схема задачи изображена на фиг. 1. Ось  $y$  — линию симметрии — принимаем за

линию тока и рассматриваем правую половину области движения  $CDAB$ . Полагаем  $\psi = 0$  вдоль  $CD$  и водоупора  $DA$  и  $\varphi = 0$  вдоль контура дрены  $AB$ . На кривой депрессии  $CB$  должны выполняться условия

$$\varphi + \kappa y = 0, \quad \psi_j - \epsilon x = 0$$

где  $\kappa$  — коэффициент инфильтрации.



Фиг. 2

Функция, конформно отображающая область годографа скорости (фиг. 2, а) на верхнюю полуплоскость  $\zeta$  (фиг. 2, б), имеет вид:

$$W = \frac{G}{Z} = i \sqrt{\epsilon \kappa} \operatorname{cth} \left\{ \frac{\pi}{2K'} F \left( \operatorname{arc} \sin \sqrt{\frac{\zeta + \alpha}{\alpha}}, \sqrt{\frac{\alpha}{\alpha + 1}} \right) \right\} \quad \left( G = \frac{d\omega}{d\zeta}, Z = \frac{dz}{d\zeta} \right) \quad (1)$$

где  $K'$  — полный эллиптический интеграл первого рода при модуле  $K' = 1/\sqrt{\alpha + 1}$ ,  $F(\operatorname{arc} \sin \sqrt{(\zeta + \alpha)/\alpha}, \sqrt{\alpha/(\alpha + 1)})$  — эллиптический интеграл первого рода.

Определяя показатели функций  $G$  и  $Z$  около особых точек  $A, B, C, D$  [1], найдем, что функции  $F$  и  $Z$  представляют линейные комбинации двух ветвей функции Римана:

$$\begin{aligned} \hat{y} = P \left\{ \begin{matrix} -\alpha & 0 & 1 & \infty \\ 0 & 0 & 0 & \frac{3}{2} \zeta \\ -\frac{1}{2} & -\frac{1}{2} & -\frac{1}{2} & 2 \end{matrix} \right\} &= \frac{1}{\sqrt{\zeta(\zeta - 1)(\zeta + \alpha)}} P \left\{ \begin{matrix} -\alpha & 0 & 1 & \infty \\ \frac{1}{2} & \frac{1}{2} & \frac{1}{2} & 0 \zeta \\ 0 & 0 & 0 & \frac{1}{2} \end{matrix} \right\} = \\ &= \frac{y}{\sqrt{\zeta(\zeta - 1)(\zeta + \alpha)}} \quad (2) \end{aligned}$$

$y$  является решением следующего линейного дифференциального уравнения второго порядка:

$$y'' + \frac{1}{2} \frac{3\zeta^2 + 2\zeta(\alpha - 1) - \alpha}{\zeta(\zeta - 1)(\zeta + \alpha)} y' + \frac{\lambda}{\zeta(\zeta - 1)(\zeta + \alpha)} y = 0 \quad (3)$$

Здесь  $\lambda$  — дополнительный (аксессуарный) параметр, подлежащий определению. Подстановка

$$\tau = \frac{\pi}{2K'} F\left(\arcsin \sqrt{\frac{\zeta + \alpha}{\alpha}}, \sqrt{\frac{\alpha}{\alpha + 1}}\right)$$

переводит верхнюю полуплоскость  $\zeta$  во внутренность прямоугольника (фиг. 2, в), а уравнение (3) обращается при этом в уравнение с постоянными коэффициентами:

$$\frac{d^2y}{d\tau^2} + \lambda p^2 y = 0, \quad p = \frac{4k'K'}{\pi} \quad (4)$$

Так как  $G$  и  $Z$  являются линейными комбинациями линейно независимых интегралов уравнения (4), то, решая уравнение (4), составим

$$W = \frac{G}{Z} = \frac{(c_1 \operatorname{ch} \sqrt{-\lambda} p\tau) + c_2 \operatorname{sh}(\sqrt{-\lambda} p\tau)}{c_3 \operatorname{ch}(\sqrt{\lambda} p\tau) + c_4 \operatorname{sh}(\sqrt{-\lambda} p\tau)} \quad (5)$$

Как легко видеть, постоянные  $c_2 = c_3 = 0$ . Поэтому

$$W = \frac{G}{Z} = \frac{c_1}{c_4} \operatorname{cth}(\sqrt{-\lambda} p\tau) \quad (6)$$

Сравнивая (6) и (4), найдем

$$\lambda = -\frac{1}{p^2} = -\frac{\pi^2}{16k'^2K'^2}, \quad c_1 = i\sqrt{\varepsilon\kappa} c_4 \quad (7)$$

Как известно, отношение двух линейно независимых интегралов линейного дифференциального уравнения с четырьмя регулярными особыми точками дает конформное отображение кругового, т. е. ограниченного дугами окружностей, четырехугольника на полуплоскость. Дифференциальное уравнение (3) отвечает всем круговым четырехугольникам с прямыми углами. В нашей задаче имеет место тот частный случай кругового четырехугольника с прямыми углами, у которого две стороны, не лежащие рядом, служат продолжением одна другой; именно для этого случая аксессуарный параметр  $\lambda$  имеет значение (7).

Подставим (7) в (5). Учитывая (2), найдем

$$\frac{dz}{d\tau} = A \operatorname{sh} \tau, \quad \frac{d\omega}{d\tau} = iA \operatorname{ch} \tau \quad (8)$$

Интегрирование этих выражений дает

$$z = A \operatorname{ch} \tau, \quad \omega = iA \sqrt{\varepsilon\kappa} \operatorname{sh} \tau \quad (9)$$

Постоянные интегрирования равны нулю, так как  $z = 0$  при  $\tau = \frac{1}{2}i\pi$  и  $\omega = 0$  при  $\tau = 0$ . Полагая в первом равенстве (9)  $\tau = 0$ , а  $z = L$ , найдем, что  $A = L$ .

Таким образом,

$$z = L \operatorname{ch} \tau, \quad \omega = iL \sqrt{\varepsilon\kappa} \operatorname{sh} \tau \quad (10)$$

Подстановка пар значений

$$\tau = \frac{\pi K}{2K'}, \quad z = L_1; \quad \tau = \frac{\pi K}{2K'} + i\frac{\pi}{2}, \quad \omega = -\chi h$$

в первое и второе уравнения (10) соответственно дает

$$\frac{L_1}{L} = \operatorname{ch} \frac{\pi K}{2K'}, \quad \frac{h}{L} = \sqrt{\frac{\varepsilon}{\kappa}} \operatorname{ch} \frac{\pi K}{2K'} \quad (11)$$

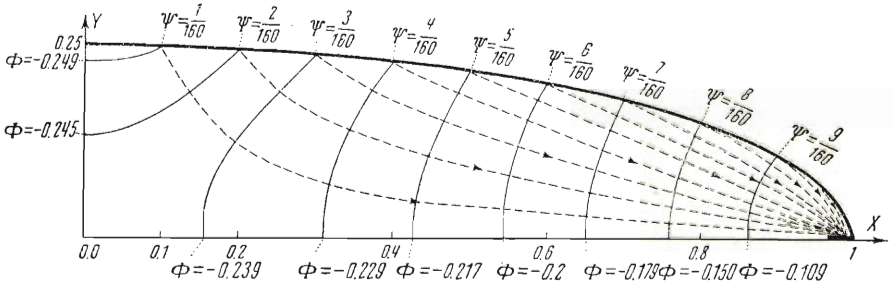
Из равенств (11) и (10) соответственно получим

$$\frac{L_1}{h} = \sqrt{\frac{x}{\varepsilon}}, \quad \frac{z^2}{L^2} + \frac{\omega^2}{L^2 \varepsilon x} = 1 \quad (12)$$

Полагая в последнем равенстве  $z = x + iy$ ,  $\omega = -xy + i\varepsilon x$ , получим депрессивную кривую в виде эллипса

$$\frac{x^2}{L_1^2} + \frac{y^2}{h^2} = 1 \quad (13)$$

Точно такую же кривую депрессии имеет грунтовый поток в задаче о фильтрации в прямоугольном массиве при наличии инфильтрации, решенной в гидравлической постановке [1].



Фиг. 3

Длина дренажной щели вычисляется по формуле

$$l = L_1 - \sqrt{L_1^2 - h^2} \quad (14)$$

Разрешая уравнение (12) относительно  $z$  и полагая  $z = x + iy$ ,  $\omega = \varphi + i\psi$ ,  $L^2 = L_1^2 - h^2$ , найдем

$$x^2 - y^2 = L_1^2 - h^2 - \frac{\varphi^2 - \psi^2}{\varepsilon x}, \quad xy = -\frac{\varphi\psi}{\varepsilon x} \quad (15)$$

Введем безразмерные переменные величины

$$\frac{x}{L_1} = X, \quad \frac{y}{L_1} = Y, \quad \frac{h}{L_1} = H, \quad \frac{\varphi}{L_1} = \Phi, \quad \frac{\psi}{L_1} = \Psi$$

Тогда получим зависимость

$$X^2 - Y^2 = 1 - H^2 - \frac{\Phi^2 - \Psi^2}{H^2}, \quad XY = -\frac{\Phi\Psi}{H^2}$$

Задавая значениями  $\tilde{\Phi}$  и  $\tilde{\Psi}$ , можно построить сетку движения. Линии  $\tilde{\Psi} = \text{const}$  и линии  $\tilde{\Phi} = \text{const}$  суть кривые четвертого порядка.

На фиг. 3 представлена сетка (не изометрическая) для случая, когда  $H = 1/4$ , т. е.  $\varepsilon = 1/16x$ .

Поступила 4 XI 1954

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Полубариянова - Кочина П. Я. Теория движения грунтовых вод, Гостехиздат, М., 1952.