

УДК 532.546

## О ПЛАНОВОЙ ФИЛЬТРАЦИИ В СЛОИСТОЙ СРЕДЕ ПРИ НАЛИЧИИ НЕСОВЕРШЕННЫХ ВОДОЕМОВ

В. Е. ШАМАНСКИЙ

(Киев)

В работе получены точные и приближенные уравнения, описывающие фильтрационный поток в плановой области на участках, соответствующих несовершенным водоемам и промежуткам высачивания. Эти уравнения позволяют получить приближенное решение трехмерной задачи фильтрации грунтовых вод путем решения двумерной задачи, причем в области фильтрации допускаются и несовершенные водоемы.

**1. Постановка задачи.** Будем рассматривать подчиняющуюся закону Дарси неустановившуюся фильтрацию в изотропной среде. Внутри трехмерной области фильтрации описывается уравнение [1]

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( K \frac{\partial h}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( K \frac{\partial h}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left( K \frac{\partial h}{\partial z} \right) = 0 \quad (1.1)$$

$$h = h(t, x, y, z), \quad K = K(x, y, z)$$

Здесь  $h$  — пьезометрический напор,  $K$  — коэффициент фильтрации. Предположим, что коэффициент  $K$  можно представить в виде

$$K = k(x, y)g(z) \quad (0 < g(z) \leq 1)$$

что выполняется, например, для слоистой среды, когда  $k(x, y) = k = \text{const}$ , либо для однородной по вертикали среды, когда  $g(z) = 1$ . В случае же, когда точное представление коэффициента  $K$  в виде произведения двух функций, из которых одна зависит только от  $z$ , а другая — только от  $x$  и  $y$ , невозможно, будем пользоваться приближенным представлением, определив

$$K(x, y) = \int_0^l K(x, y, z) dz / \int_0^l g(z) dz$$

где  $l$  — мощность водоносного пласта. Функция  $g(z)$  при этом выбирается так, чтобы она отражала характер изменения коэффициента фильтрации по вертикали во всей области фильтрации и удовлетворяла неравенству  $0 < g(z) \leq 1$ . Удачный выбор функции  $g(z)$  позволяет уменьшить величину погрешности  $|K(x, y, z) - k(x, y)g(z)|$ .

Рассмотрим сначала безнапорную фильтрацию. Из (1.1), пренебрегая упругостью пласта и учитывая принятое выше предположение о коэффициенте фильтрации, можно получить двумерное уравнение

$$m \frac{\partial H}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi}{\partial x} \right) - \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi}{\partial y} \right) + w \quad (1.2)$$

$$z = H(t, x, y), \quad w = w(t, x, y)$$

Здесь  $z$  — уравнение свободной поверхности,  $w$  — коэффициент инфильтрации

$$\Phi(t, x, y) = \int_0^H g(z) [h(t, x, y, z) - z] dz \quad (1.3)$$

$\Phi(t, x, y)$  — потенциал Гиринского. При выводе уравнения (1.2) предполагается, что водоносный пласт ограничен снизу горизонтальной водонепроницаемой плоскостью  $z=0$ . Если имеет место представление  $K = k(x, y) g(z)$ , то уравнение (1.2) получается из (1.1) путем точных математических преобразований (см. [2]). Однако уравнение (1.2) в отличие от (1.1) не является полным, поскольку в него входят две неизвестные функции  $-H$  и  $\Phi$ . Исключение составляет случай стационарной фильтрации, когда в (1.2) остается только функция  $\Phi$ . Если вертикальная компонента скорости фильтрации мала по сравнению с горизонтальными ее компонентами, то лишнюю неизвестную в (1.2) исключают, заменяя (1.3) приближенным выражением

$$\Phi(t, x, y) = \int_0^H g(z) [H(t, x, y) - z] dz \quad (1.4)$$

С помощью (1.4) уравнение (1.2) можно привести к виду (см. [2], стр. 77)

$$m \frac{\partial \Phi}{\partial t} = v \Phi \left[ \frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi}{\partial y} \right) + w \right] \quad (1.5)$$

$$\left( v(\Phi) = \int_0^H g(z) dz, \quad m = m(t, x, y) \right)$$

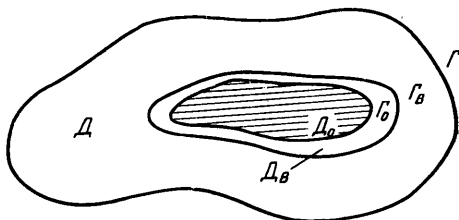
где  $m$  — коэффициент водоотдачи.

Для напорной фильтрации из (1.1) без учета упругости водоносного пласта и при том же предположении относительно коэффициента фильтрации, что и в (1.2), получается следующее точное двумерное уравнение [2]:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi}{\partial y} \right) + w = 0 \quad (1.6)$$

относительно потенциала (1.3), в котором следует заменить  $H$  на  $l$  — мощность водоносного пласта. При этом водоносный пласт считается ограниченным сверху и снизу горизонтальными водонепроницаемыми плоскостями  $z=0$  и  $l$ .

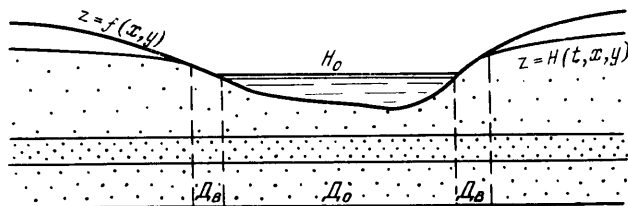
Уравнения (1.2), (1.5), (1.6) определены в некоторой двумерной области  $D$ , являющейся проекцией области фильтрации на плоскость  $z=0$ . Несовершенным водоёмом, т. е. водоёмом, дно которых лежит выше подстилающего водоносный пласт водоупора, в области  $D$  будут соответствовать некоторые подобласти  $D_0$ , окруженные, вообще говоря, полосообразной областью  $D_b$ , которая соответствует промежутку высачивания (фиг. 1).



Фиг. 1

Для этих подобластей уравнения (1.2), (1.5), (1.6) непригодны. Поэтому получим точные, а также приближенные уравнения для подобластей  $D_0$ ,  $D_b$ , позволяющие при численном решении задачи осуществлять сквозной счет по всей области  $D$ .

**2. Получение точных уравнений.** Предположим, для определенности, что в  $D$  имеется только одна подобласть  $D_0$ , соответствующая несовершенному водоему, которую окружает область  $D_b$ . Обозначим через  $\Gamma_0$  границу области  $D_0$ , а через  $\Gamma_b$  — внешнюю границу области  $D_b$ . Обе границы могут перемещаться со временем при изменении уровня воды в водоеме. Пусть  $\xi(x, y) = z - f(x, y) = 0$  — уравнение поверхности грунта в области  $D$  (фиг. 2). На безнапорных участках области фильтрации  $H(t, x, y) \leq f(x, y)$ ,



Фиг. 2

в пределах области  $D_0$  поверхность  $z = f(x, y)$  совпадает с дном водоема, а в  $D_b$  будет  $H(t, x, y) = f(x, y)$ . Граница  $\Gamma_0$  определяется уравнением  $f(x, y) = H_0(t)$ , где  $H_0(t)$  — уровень воды в водоеме, отсчитываемый от водоупора, который предполагаем горизонтальной плоскостью  $z = 0$ .

Получим сначала точное уравнение для области  $D_b$ . Введем в  $D_b$  потенциал

$$\Phi_b(t, x, y) = \int_0^{f(x,y)} g(z) [h(t, x, y, z) - z] dz \quad (2.1)$$

Используя граничное условие  $h = z$  на поверхности  $z = f(x, y)$  (стенке водоема), получаем

$$\int_0^f \frac{\partial}{\partial x} \left( K \frac{\partial h}{\partial x} \right) dz = \frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial x} \right) - \left( K \frac{\partial h}{\partial x} \right)_{z=f} \frac{\partial f}{\partial x} \quad (2.2)$$

$$\int_0^f \frac{\partial}{\partial y} \left( K \frac{\partial h}{\partial y} \right) dz = \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial y} \right) - \left( K \frac{\partial h}{\partial y} \right)_{z=f} \frac{\partial f}{\partial y} \quad (2.3)$$

Проинтегрируем уравнение (1.1) по  $z$  от нуля до  $f(x, y)$ . Учитывая (2.2), (2.3) и граничное условие  $\partial h / \partial z = 0$  при  $z = 0$ , имеем

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial y} \right) - \left[ K \left( \frac{\partial h}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial x} + \frac{\partial h}{\partial y} \frac{\partial f}{\partial y} - \frac{\partial h}{\partial z} \right) \right]_{z=f} = 0 \quad (2.4)$$

Нормальная компонента  $v_n$  вектора скорости воды на стенке водоема определяется соотношением

$$v_n = K(\text{grad } h, \text{grad } \xi / |\text{grad } \xi|^{-1}) \quad (2.5)$$

$$\omega(t, x, y) = v_n |\text{grad } \xi|$$

где круглыми скобками обозначено скалярное произведение векторов. Величина  $\omega(t, x, y)$  представляет собой количество воды, проникающее через стенку водоема (промежуток высачивания) в грунт за единицу времени, отнесенное к единичной площадке проекции стенки водоема на горизонтальную плоскость. Поскольку на промежутке высачивания вода вытекает из грунта в водоем, то при отсутствии внешнего притока (например, за счет дождя) величина  $\omega$  будет отрицательной. Из (2.4) и (2.5) находим

$$\omega(t, x, y) = - \left[ K \left( \frac{\partial h}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial x} + \frac{\partial h}{\partial y} \frac{\partial f}{\partial y} - \frac{\partial h}{\partial z} \right) \right]_{z=f} \quad (2.6)$$

Подставляя (2.6) в (2.4), получаем точное уравнение для области  $D_b$

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial y} \right) + \omega = 0 \quad (2.7)$$

Из (1.3) и (2.1) находим условия склеивания функций  $\Phi$ ,  $\Phi_b$  на линии  $\Gamma_b$

$$\Phi = \Phi_b, \quad k \frac{\partial \Phi}{\partial n} = k_b \frac{\partial \Phi_b}{\partial n} \quad (2.8)$$

где производные берутся по нормали к  $\Gamma_b$ .

Получим теперь точное уравнение для области  $D_0$ . Определим в  $D_0$  потенциал

$$\Phi_0(t, x, y) = \int_0^{f(x,y)} g(z) [h(t, x, y, z) - H_0(t)] dz \quad (2.9)$$

Используя граничное условие  $h = H_0(t)$  на дне водоема, для функции  $\Phi_0$  можно получить соотношения типа (2.2), (2.3), где  $\Phi_b$  следует заменить на  $\Phi_0$ . Дальнейшие выкладки такие же, как и при получении уравнения (2.7). В результате получаем точное уравнение для потенциала (2.9)

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi_0}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi_0}{\partial y} \right) + \omega = 0 \quad (2.10)$$

Здесь  $\omega(t, x, y)$  — количество воды, которое проникает из водоема (через стенку водоема, расположенную ниже уровня воды в водоеме) в грунт за единицу времени, отнесенное к единичной площадке проекции дна водоема на горизонтальную плоскость. Из (2.1) и (2.9) получаем условия склеивания функций  $\Phi$ ,  $\Phi_b$  на линии  $\Gamma_0$

$$\Phi_b = \Phi_0 + \psi(t), \quad k_b \frac{\partial \Phi_b}{\partial n} = k_0 \frac{\partial \Phi_0}{\partial n} \quad (2.11)$$

$$\psi(t) = \int_0^{H_0} g(z) (H_0 - z) dz$$

где производные берутся по нормали к  $\Gamma_0$ . В (2.11) через  $k_b$ ,  $k_0$  выражены значения коэффициента фильтрации  $k$  на линии  $\Gamma_0$  соответственно со стороны областей  $D_b$ ,  $D_0$ .

**3. Получение приближенных уравнений.** Точные уравнения (2.7), (2.10) можно использовать для расчетов только при известной функции  $\omega(t, x, y)$ , что имеет место далеко не всегда. Поэтому получим приближенные уравнения, аналогичные уравнениям (2.7), (2.10), в которые функция  $\omega$  в явном виде не входит.

Будем считать водоносный пласт составленным из  $m$  слоев с различными коэффициентами фильтрации и водоотдачи. Следовательно, функция  $g(z)$  кусочно-постоянная

$$g(z) = g_i \quad \text{при } l_{i-1} \leq z \leq l_i, \quad l_0 = 0, \quad i = 1, 2, \dots, m$$

Тогда

$$K(x, y, z) = k(x, y) g_i = k^i \quad \text{при } l_{i-1} \leq z \leq l_i$$

Рассмотрим сначала участки области фильтрации, расположенные под дном водоема (фиг. 2). Пусть водоносный грунт состоит там из  $s$  слоев, которые занумерованы снизу вверх. Представим напоры  $h_i(t, x, y)$  в слоях следующими полиномами по  $z$ :

$$\begin{aligned} h_1 &= a_1 + b_1(z - l_1) + c_1(z - l_1)^2 \\ h_2 &= a_2 + b_2(z - l_2) \end{aligned} \quad (3.1)$$

.....

$$\begin{aligned} h_{s-1} &= a_{s-1} + b_{s-1}(z - l_{s-1}) \\ h_s &= H_0(t) + b_s(z - l_s), \quad l_s = f(x, y) \end{aligned}$$

где  $l_i$  — расстояние кровли  $i$ -го слоя от водоупора, а  $a_i, b_i, c_i$  — пока неопределенные коэффициенты, зависящие от  $t, x, y$ . Найдем эти коэффициенты, используя условия склеивания на границах слоев

$$h_i(t, x, y, l_i) = h_{i+1}(t, x, y, l_i)$$

$$g_i \left( \frac{\partial h_i}{\partial z} \right)_{z=l_i} = g_{i+1} \left( \frac{\partial h_{i+1}}{\partial z} \right)_{z=0} \quad (i = 1, 2, \dots, s-1) \quad (3.2)$$

и граничное условие  $(dh_i/dz)_{z=0} = 0$ . Подставляя (3.1) в (3.2), получим систему линейных уравнений

$$\begin{aligned} a_i &= a_{i+1} - b_{i+1}T_{i+1}, \quad a_s = H_0(t) \\ g_i b_i &= g_{i+1} b_{i+1}, \quad T_i = l_i - l_{i-1}, \quad l_0 = 0 \\ b_i &= 2c_i T_i \quad (i = 1, 2, \dots, s-1) \end{aligned}$$

Решая эту систему, находим

$$a_i = H_0 - b_s \sum_{j=i+1}^s \frac{g_s}{g_j} T_j, \quad b_i = \frac{g_s}{g_i} b_s, \quad c_i = \frac{1}{2T_i} \frac{g_s}{g_i} b_s \quad (3.3)$$

Вычислим теперь значение  $\Phi_0(t, x, y)$ , используя соотношения (3.1). Имеем

$$\begin{aligned} \Phi_0(t, x, y) &= \int_0^{l_s} g(z) (h - H_0) dz = \sum_{i=1}^s g_i \int_{l_{i-1}}^{l_i} (h_i - H_0) dz = \\ &= \sum_{i=1}^s g_i \left[ (a_i - H_0) T_i - b_i \frac{T_i^2}{2} \right] + c_i \frac{T_i^3}{3} = -g_s b_s \left( \sum_{i=1}^{s-1} \sum_{j=i+1}^s \frac{g_i}{g_j} T_i T_j + \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{2} \sum_{i=2}^s T_i^2 + \frac{1}{3} T_1^2 \right) \end{aligned} \quad (3.4)$$

Предположим для простоты, что водоем расположен целиком в верхнем слое. Вычислим для этого случая величину  $\omega$ . Дифференцируя граничное условие  $h_s(t, x, y, f) = H_0(t)$ , находим

$$\frac{\partial h_s}{\partial x} = -\frac{\partial h_s}{\partial z} \frac{\partial f}{\partial x}, \quad \frac{\partial h_s}{\partial y} = -\frac{\partial h_s}{\partial z} \frac{\partial f}{\partial y}$$

С помощью этих соотношений и соотношения  $\partial h_s / \partial z = b_s$  преобразуем (2.6) к виду

$$\omega(t, x, y) = k(x, y) b_s g_s \left[ 1 + \left( \frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 \right] \quad (3.5)$$

Обозначим

$$T = \sum_{i=1}^{s-1} \sum_{j=i+1}^s \frac{g_i}{g_j} T_i T_j + \frac{1}{2} \sum_{i=2}^s T_i^2 + \frac{1}{3} T_1^2 \quad (3.6)$$

$$p(x, y) = \frac{1}{T} k(x, y) \left[ 1 + \left( \frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 \right]$$

Тогда из (3.4) и (3.5) находим:  $\omega = -p(x, y) \Phi_0$ . Подставляя последнее соотношение в (2.10), получаем приближенное уравнение для области  $D_0$

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi_0}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi_0}{\partial y} \right) - p \Phi_0 = 0 \quad (3.7)$$

При выполнении сквозного счета по области  $D$  условия (2.14) неудобны из-за неоднородности. Поэтому в  $D_0$  введем новую функцию  $\Phi^* = \Phi_0 + \psi(t)$ , для которой выполняются уже однородные условия вклеивания

$$\Phi_b = \Phi^*, \quad k_b \partial \Phi_b / \partial n = k_b \partial \Phi^* / \partial n$$

и преобразуем уравнение (3.7) к виду

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi^*}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi^*}{\partial y} \right) - p(\Phi^* - \psi) = 0 \quad (3.8)$$

Получим теперь приближенное уравнение для области  $D_b$ , т. е. будем рассматривать участки области фильтрации, расположенные ниже промежутка высачивания. Как и ранее, предположим водоем вместе с промежутком высачивания, расположенным в одном (верхнем) слое. Представим напоры  $h_i(t, x, y)$  в слоях полиномами (3.1), где только нужно заменить  $H_0(t)$  на  $f(x, y)$ . Аналогично предыдущему можно получить соотношения типа (3.3) (с заменой  $H_0$  на  $f$ ). Имеем

$$\begin{aligned} \Phi_b(t, x, y) &= \int_0^{f(x,y)} g(z) (h-z) dz = \sum_{i=1}^s g_i \int_{z_{i-1}}^{z_i} (h_i - z) dz = \\ &= \sum_{i=1}^s g_i \left[ a_i T_i - \frac{l_i + l_{i-1}}{2} T_i - b_i \frac{T_i^2}{2} \right] + g_1 c_1 \frac{T_1^3}{3} \end{aligned}$$

Подставляя сюда соотношения (3.3) с заменой в них  $H_0$  на  $f(x, y) = l_s$ , находим

$$\Phi_b = -g_s b_s T + \sum_{i=1}^s \left( l_s - \frac{l_i + l_{i-1}}{2} \right) g_i T_i \quad (3.9)$$

Чтобы вычислить  $\omega$ , продифференцируем по  $x$  и  $y$  граничное условие  $h_s(t, x, y, f) = f$

$$\frac{\partial h_s}{\partial x} = \left( 1 - \frac{\partial h_s}{\partial z} \right) \frac{\partial f}{\partial x}, \quad \frac{\partial h_s}{\partial y} = \left( 1 - \frac{\partial h_s}{\partial z} \right) \frac{\partial f}{\partial y}$$

Из этих соотношений и равенства  $\partial h_s / \partial z = b_s$ , а также (2.6) получаем

$$\omega(t, x, y) = k g_s b_s \left[ 1 + \left( \frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 \right] - k g_s \left[ \left( \frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 \right] \quad (3.10)$$

Обозначая

$$g(x, y) = \frac{k}{T} \left[ 1 + \left( \frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 \right] \sum_{i=1}^s \left( l_s - \frac{l_i + l_{i-1}}{2} \right) g_i T_i - k g_s \left[ \left( \frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 \right]$$

и используя соотношения (3.6), (3.9), преобразуем (3.10) к виду:  $\omega = -p\Phi_b + q$ . Тогда приближенное уравнение для области  $D_b$ , заменяющее уравнение (2.7), запишется так:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( k \frac{\partial \Phi_b}{\partial y} \right) - p\Phi_b + q = 0 \quad (3.11)$$

**4. Вычисление границы водоема.** Граница водоема  $\Gamma_0$  может изменяться со временем как за счет принудительного изменения уровня  $H_0(t)$ , так и за счет естественного притока грунтовых вод к водоему и внешней инфильтрации. В первом случае линия  $\Gamma_0$  определяется из уравнения  $f(x, y) = H_0(t)$ . Случай естественного притока к водоему (или оттока) с изменением его границы имеет место, например, при выходе грунтовых вод на поверхность земли во время паводков или при подтоплении территории водохранилищами. В этом случае уровень  $H_0(t)$  вычисляется по формуле

$$H_0(t) = H_0(0) + \int_0^t \frac{1}{S_t} \int_{S_t} [\omega(t, x, y) + w(t, x, y)] dx dy dt \quad (4.1)$$

где  $S_t$  — площадь поверхности водоема в момент времени  $t$ ,  $H_0(0)$  — начальный уровень воды в водоеме,  $w = w(t, x, y)$  — инфильтрация. Для приближенного уравнения (3.8) выражение (4.1) преобразуется к виду

$$H_0(t) = H_0(0) + \int_0^t \frac{1}{S_t} \int_{S_t} [w(t, x, y) - p(x, y) (\Phi^* - \psi)] dx dy dt \quad (4.2)$$

Чтобы вычислить площадь  $S_t$ , необходимо сначала найти линию  $\Gamma_0$ , которая ограничивает эту площадь. Линия  $\Gamma_0$  находится из уравнения  $H_0(t) = f(x, y)$ . Как видно из (4.2), уровень  $H_0$  зависит от неизвестного заранее решения уравнения (3.8). Поэтому формулу (4.2) при решении задачи необходимо рассматривать совместно с уравнением (3.8).

Линия  $\Gamma_b$ , отделяющая область  $D_b$  от основной области, также неизвестна. Правда, во многих задачах область  $D_b$  либо отсутствует, либо настолько мала, что ею можно пренебречь. Для вычисления  $\Gamma_b$ , когда это необходимо, требуется знать свободную поверхность воды в области  $D - D_0 - D_b$ . Приближенные значения уровней воды в этой области находятся из (1.4) с помощью сходящегося итерационного процесса (см. [2], стр. 61)

$$H_n^2 = H_{n-1}^2 - 2 \int_0^{H_{n-1}} g(z) (H_{n-1} - z) dz + 2\Phi \quad (n = 1, 2, \dots)$$

$$H = \sqrt{2\Phi} \quad \text{при } g(z) \equiv 1$$

Если уровень  $H(t, x, y)$  известен, то линия  $\Gamma_b$  находится из уравнения  $H(t, x, y) = f(x, y)$ . По решениям уравнений (2.7), (2.10) или (3.8), (3.12) можно определить средние напоры

$$h_c = \int_0^f g(z) h(t, x, y, z) dz / \int_0^f g(z) dz$$

в областях  $D_0, D_b$ . Они находятся из выражений (2.1), (2.9).

Таким образом, уравнения (1.5), (3.8), (3.12) позволяют приближенно свести трехмерную задачу фильтрации грунтовых вод в области, где имеются несовершенные водоемы, к двумерной задаче, для которой возможен сквозной счет по всей области  $D$ . Результаты можно обобщить на случай, когда требуется учет капиллярности, кольматации дна водоема, а также упругости водоносного пласта.

Поступила 27 I 1972

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Полубаринова-Кочина П. Я. Теория движения грунтовых вод. М., Гостехиздат, 1952.
2. Шаманский В. Е. Численное решение задач фильтрации грунтовых вод на ЭЦВМ. Киев, «Наукова думка», 1969.