———— ГИДРОФИЗИЧЕСКИЕ ПРОЦЕССЫ ———

УДК 532.546

К РЕШЕНИЮ ЗАДАЧИ ФИЛЬТРАЦИИ В ЗАТОПЛЕННОМ МАССИВЕ С ВЕРТИКАЛЬНЫМИ ДРЕНАМИ¹

© 2023 г. К. Н. Анахаев^{а, b}, В. В. Беликов^b, Х. К. Анахаева^c, Н. М. Борисова^{b, *}

^aИнститут прикладной математики и автоматизации Кабардино-Балкарского научного центра Российской академии наук, Нальчик, 360000 КБР Россия ^bИнститут водных проблем Российской академии наук, Москва, 119333 Россия ^cРоссийский университет транспорта, Mосква, 127994 Россия *e-mail: borisovanm@mail.ru

Поступила в редакцию 05.03.2022 г. После доработки 10.12.2022 г. Принята к публикации 14.12.2022 г.

Известные решения задачи фильтрации в затопленном массиве с вертикальными дренами (дренажными траншеями) с водой представлены чрезвычайно сложными математическими зависимостями в комплексных переменных, что затрудняет их использование при решении прикладных задач. Получено новое приближенно-гидромеханическое решение задачи с использованием годографа скорости и представлением расчетных зависимостей в элементарных функциях, совпадающее для граничных точек с точными данными и практически полностью (≪1%) согласующееся с результатами точных расчетов В.В. Ведерникова для частных случаев. Впервые аналитически построена картина поля полных скоростей фильтрации в виде семейства изотах для заданного затопленного массива с дренами, показывающая неоднородный характер распределения скоростей в нем при наличии воды в дрене. Представлены также эпюры скоростей фильтрации по граничным линиям (в том числе в сравнении с случаем отсутствия воды в дрене), а также эпюр функций тока и напоров.

Ключевые слова: затопленный массив, вертикальные дрены, гидромеханическое решение, годограф скорости, последовательные конформные отображения, комплексная переменная, эллиптические функции и интегралы, семейство изотах.

DOI: 10.31857/S0321059623030021, EDN: DESXPZ

введение

В практике водохозяйственного (гидротехнического, мелиоративного, природоохранного) строительства во многих случаях возникает необходимость создания дренирующей системы для затопленных массивов, в том числе в виде вертикальных дренажных траншей (щелей), прорезающих дренируемый массив до водоупора. Такие случаи проявляются (возникают):

при подпорах русел рек и создании водохранилищ с формированием обходного фильтрационного потока, охватывающего значительные площади береговых территорий, в особенности для равнинных рек; указанное приводит к повышению депрессионной поверхности прилегающих территорий со стороны как верхнего бьефа, так и нижнего (поймы реки), что приводит к их затоплению, заболачиванию, а также засолению почв в результате подъема (в том числе капиллярного) уровня минерализованных грунтовых вод;

при строительстве оросительных систем в степных (засоленных) землях, требующих их рассоления путем предварительного промыва затоплением;

при появлении "вторичного засоления" орошаемых земель из-за чрезмерного завышения норм полива и повышения уровня грунтовых вод;

при проведении осушительных мероприятий болотистых систем;

при создании оросительных рисовых систем с затопленной поверхностью и др.

При рассмотрении указанных расчетных схем требуется определение различных параметров фильтрационного потока (максимальных значений расхода, оптимального междренного расстояния, продвижения фронта рассоления, распределения действующих напоров и скоростей филь-

¹ Работа выполнена в рамках тем Государственного задания ИПМА КБНЦ РАН (122041800015-8) и ИВП РАН (FMWZ-2022-0001).



Рис. 1. Схема затопленного массива с вертикальными дренажными траншеями (правая половина): 1 -область фильтрации ABCDE; 2 -линии равных полных скоростей фильтрации V (изотах); 3 и 4 -значения скоростей V_x и V на AB; 5 и 6 -значения скоростей $V = V_x$ и $V = V_y$ соответственно на BC и AE; 7 и 8 -значения скоростей $V = V_x$ на участке DC соответственно при наличии (h = 0.4) и отсутствии (h = 0) воды в дрене; 9 -значения функции тока $\psi_{AE} = \psi(x)$ на AE; 10 и 11 - напорные функции $\phi_{ED} = \phi(y)$ и $\phi_{DC} = \phi(x)$ соответственно на ED и DC.

трации в заданных точках и др.) в зависимости от заданных граничных условий.

На рис. 1 представлена классическая задача фильтрации без свободной (депрессионной) поверхности в затопленном (с весьма малым, исчезающим уровнем воды) массиве конечной мощности T над водоупором, ограниченном рядом вертикальных дренажных траншей, в котором z = x + iy – комплексная область фильтрации с координатами x и y, 2b – заданное конечное расстояние между дренами, h – глубина воды в дренах над водоупором.

Решение указанной задачи основано на теории функции комплексного переменного с использованием метода последовательных конформных отображений, что является одним из мощных методов решения задач фильтрации (напорной, безнапорной, свободной), получивший широкое распространение с 1920-х гг. в отечественной и зарубежной литературе. Основы метода заложены в классических работах Н.Е. Жуковского, Н.Н. Павловского, Б.Б. Девисона, Г. Гамеля и Е. Гюнтера, М. Маскета, В.В. Ведерникова, П.Я. Полубариновой-Кочиной и др. И в настоя-

ВОДНЫЕ РЕСУРСЫ том 50 № 3 2023

щее время указанный метод решения потенциальных задач с использованием последовательных конформных отображений продолжает развиваться для задач не только фильтрации, но и других (гидродинамических, гидравлических, импульсных, струйных, тепловых, электрических) процессов.

ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ

В представленной задаче в связи с симметричностью области фильтрации (рис. 1) рассматривается только правая ее половина *ABCDE* со следующими граничными условиями:

участок AE — зона питания массива с полным действующим напором (потенциалом) $\varphi_{AE} = T - h$, в котором горизонтальная скорость фильтрации $V_x = 0$, а вертикальная скорость снижается от $V_y =$ = -1 в точке A до $V_y = V_E$ в точке E — середине поверхности осушаемого массива;

участок AB (вертикальная грань дрены) — зона высачивания фильтрационного потока, в которой вертикальная скорость фильтрации V_v имеет постоянное значение $V_y = -1$ (при коэффициенте фильтрации k = 1 усл. ед.), а горизонтальная скорость V_x возрастает от $V_x = 0$ в точке A до $V_x \rightarrow \infty$ в "фокусной" точке B – на урезе воды дрены. При этом величина полной скорости фильтрации V и ее направление β_0 (соответственно, изменяющееся от вертикального до горизонтального) находятся по формулам:

$$V = \sqrt{V_x^2 + V_y^2}, \quad \beta_0 = \operatorname{arctg} \frac{V_x}{V_y}.$$
 (1)

Величина же напорной функции линейно снижается от полного напора $\phi = \phi_{AE}$ в точке *A* до нулевого значения $\phi = 0$ в точке *B*;

участок BC — зона подпора (выхода фильтрационного потока по нормали в дрену) с нулевым значением напора $\phi = 0$, где вертикальная скорость фильтрации $V_y = 0$, а горизонтальная скорость возрастает от $V_x = V_C$ в точке C (в месте сопряжения дрены с водоупором) до $V_x \to \infty$ в точке Bна урезе воды в дрене;

участок AE — зона питания массива с полным действующим напором (потенциалом) $\varphi_{AE} = T - h$, где $V_x = 0$, а вертикальная скорость снижается от $V_y = -1$ в точке A до $V_y = V_E$ в точке E — середине поверхности осушаемого массива;

участок ED – осевая линия массива, где $V_x = 0$, вертикальная скорость снижается от $V_y = V_E$ до нуля, а напорная функция — от полного напора φ_{AE} до $\varphi = \varphi_D$;

участок DC – линия подошвы массива, где $V_y = 0$, при этом горизонтальная скорость возрастает от нуля до $V_x = V_C$, а напорная функция снижается от $\varphi = \varphi_D$ до нуля.

Указанная задача для случая отсутствия воды в дрене (h = 0) была решена разными методами Дж. Донатом (J. Donat) и В.В. Ведерниковым соответственно разложением в ряды Фурье напорной функции в уравнении Лапласа [15] и представлением области течения в виде годографа скорости с использованием эллиптических функций Якоби [5].

В наиболее полном виде с учетом наличия воды в дрене ($h \ge 0$) гидромеханическое решение данной задачи с определением сопряженной комплексной скорости $\overline{V} = V_x - iV_y$ получено Ф.Б. Нельсон-Скорняковым [10]:

$$V = V_{x} - iV_{y} =$$

$$= k \frac{2}{\pi} \operatorname{arch} \sqrt{\frac{\left(\frac{1}{\beta} + \lambda\right) \left[\operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}z\right) + \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}z\right)\right]}{\left(1 + \lambda\right) \left[\frac{1}{\beta}\operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}z\right) + \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}z\right)\right]}}, \quad (2)$$

оно может быть представлена в более развернутом виде в зависимости от значений координат x, y (при k = 1) [6, 8–10, 12]:

$$\bar{V} = \frac{2}{\pi} \operatorname{arch} \left\{ \frac{\left[\frac{1}{\beta} + \lambda \right] \left\{ \frac{1}{\operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \left[\operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) + \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \right] - i \operatorname{sn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{tn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right) \frac{1}{\operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \left[\operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right) + \lambda^{2} \operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right)} \right] \right]}{\left[\operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \left[\frac{1}{\beta} \operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) + \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \right] - i \operatorname{sn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{tn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \left[\frac{1}{\beta} \operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) + \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \right] - i \operatorname{sn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{tn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right) - i \operatorname{sn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right) \operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right)} \left[\frac{1}{\beta} \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \operatorname{dn}\left(\frac{2K}{b}y,\lambda^{\prime}\right) + \lambda^{2} \operatorname{cn}\left(\frac{2K}{b}x,\lambda\right) \right] \right]} \right]$$

В формулу (3) входят обозначения: sn, cn и dn – эллиптические синус-, косинус- и дельтафункции Якоби [4, 6, 9, 10, 12]; tn – эллиптическая тангенс-функция [6]; K – полный эллиптический интеграл 1-го рода; λ – модуль эллиптических функций и интегралов и параметр β определяются подбором с использованием табличных значений из выражений [8, 10]:

$$\frac{K}{K'} = \frac{b}{2T}, \quad \beta = \frac{1}{\operatorname{dn}\left[\frac{2(T-h)}{b}K, \lambda'\right]},$$
(4)

K' — полный эллиптический интеграл 1-го рода при дополнительном модуле, равном $\lambda' = (1 - \lambda^2)^{0.5}$.

Как видно из изложенного, использование зависимости (3) для решения прикладных задач

ВОДНЫЕ РЕСУРСЫ том 50 № 3 2023

связано с чрезвычайно трудоемкими и сложными математическими вычислениями эллиптических функций, с необходимостью определения при этом отдельных параметров методом подбора из значений эллиптических дельта-функции и интегралов, предварительно полученных путем нелинейного перекрестного интерполирования по двум переменным табличных данных, - в особенности, для специалистов прикладного, инженерного профиля. Этот процесс еще более усложняется с учетом необходимости предшествующего извлечения корня из подкоренного дробного выражения - отношения комплексных эллиптических выражений (с разделением на действительную и мнимую части) – и определения ее значения в обратном гиперболическом косинусе. На аналогичные математические трудности, возникающие при гидромеханическом рассмотрении задачи напорной фильтрации под плоским флютбетом и водоупором, указывал также Н.Н. Павловский [11]. Использование для этого результатов численных решений, дающих только дискретные значения специальных функций и интегралов (в "цифрах") для каких-то отдельных точек и фрагментов задачи, не позволяет получить общее аналитическое решение в элементарных функциях для всей области задачи и ограничены в возможностях выявления причинно-следственных связей (в виде аналитических формул) исходных факторов и в оценке их влияния на итоговые результаты. В связи с этим ниже изложено новое прямое приближенно-гидромеханическое решение указанной задачи с представлением итоговых результатов в элементарных функциях.

МЕТОД РЕШЕНИЯ

Для получения аналитической взаимосвязи между комплексными областями физического течения z = x + iy (рис. 2а) и годографа скорости $V = V_x + iV_y$, имеющей вид правой горизонтальной полуполосы (рис. 2ж), методом последовательных конформных отображений переводим их на единую связующую комплексную полуплоскость $\gamma = \gamma_1 + i\gamma_2$ (рис. 2е). Область годографа $V = V_x + iV_y$ отображаем на полуплоскость $\gamma = \gamma_1 + i\gamma_2$ через промежуточную комплексную область $\varepsilon = \varepsilon_1 + i\varepsilon_2$ (рис. 2з) функциями [5, 7, 10]:

$$\varepsilon = \pi (V + i), \quad \gamma = ch^2 \left(\frac{\varepsilon}{2}\right).$$
 (5)

Как известно, непосредственное точное отображение на верхнюю полуплоскость области течения (прямоугольника) по формуле Шварца— Кристоффеля может быть осуществлено только эллиптическим синусом Якоби и дальнейшие преобразования при решении задачи приводят к сложнейшим аналитическим зависимостям (2), (3) с "неберущимися" функциями и интегралами,

ВОДНЫЕ РЕСУРСЫ том 50 № 3 2023

практически непригодными для аналитических расчетов прикладных инженерных задач. В связи с изложенным конформное отображение области течения z = x + iy (осушаемого массива) – прямоугольника с основанием *b* и высотой *T* – на связующую полуплоскость $\gamma = \gamma_1 + i\gamma_2$ проводим для двух случаев – "удлиненного" (при *b*/*T* ≤ 1) и "уширенного" (при *b*/*T* > 1) массивов, результаты отображения которых практически полностью ($\ll 1\%$) совпадают с аналогичными данными известного конформного отображения эллиптическим синусом Якоби [1–3, 13, 14].

Для "удлиненного" массива при отображении области z = x + iy на $\gamma = \gamma_1 + i\gamma_2$ используем промежуточные комплексные области: $t = t_1 + it_2$, $\zeta = \xi + i\eta$, $\theta = \theta_1 + i\theta_2$, $S = S_1 + iS_2$ (рис. 26–2д) – с отображающими функциями:

$$t = z - \frac{b}{2}, \quad \zeta = \frac{2}{\lambda R} \frac{\sin\left(\frac{\pi t}{b}\right)}{1 + \sin^2\left(\frac{\pi t}{b}\right)R^{-2}},$$

$$\theta = \zeta - \xi_B, \quad S = \frac{1}{\theta}, \quad \gamma = \frac{S - S_D}{S_A - S_D},$$

$$R = \operatorname{ch}\left(\frac{\pi T}{b}\right), \quad \lambda = \frac{2R}{1 + R^2},$$

$$S_A = \frac{\lambda}{1 - \lambda \xi_B}, \quad S_D = \frac{-1}{1 + \xi_B},$$

$$\xi_B = \frac{2}{\lambda R} \frac{\sin\left(\frac{\pi h}{b}\right)}{1 + \sin^2\left(\frac{\pi h}{b}\right)R^{-2}}.$$

(6)

Для "уширенного" массива при отображении области $t = t_1 + it_2$ на $\gamma = \gamma_1 + i\gamma_2$ используем промежуточные комплексные области: $\sigma = \sigma_1 + i\sigma_2$, $J = J_1 + iJ_2$, $\tau = \tau_1 + i\tau_2$, $\nu = \nu_1 + i\nu_2$ (рис. 3а–3г) – с отображающими функциями:

$$\sigma = \frac{\pi}{2} + i\frac{\pi}{T}\left(t + \frac{b}{2}\right), \quad J = \frac{2}{mr}\frac{\sin\left(\frac{\pi\sigma}{b}\right)}{1 + \sin^2\left(\frac{\pi\sigma}{b}\right)r^{-2}},$$

$$\tau = J - J_B, \quad v = \frac{1}{\tau}, \quad \gamma = \frac{v - v_D}{v_A - v_D},$$

$$r = ch\left(\frac{\pi b}{T}\right), \quad m = \frac{2r}{1 + r^2},$$

$$v_A = \frac{-m}{1 + mJ_B}, \quad v_D = \frac{1}{1 - J_B},$$
(7)

 J_B — значение точки *В* в области $J = J_1 + iJ_2$ (вычисляется по формуле (10)).















Рис. 2. Схема последовательных конформных отображений областей течения z = x + iy и годографа скорости $V = V_x + iV_y$ на связующую полуплоскость $\gamma = \gamma_1 + i\gamma_2$ для "удлиненного" затопленного массива.



Рис. 3. Схема конформных отображений комплексной области $\sigma = \sigma_1 + i\sigma_2$ на связующую полуплоскость $\gamma = \gamma_1 + i\gamma_2$ для "уширенного" затопленного массива.

На основе результатов изложенных конформных отображений и последующих преобразований, разделяя действительную и мнимую части итоговых аналитических выражений, окончательно получим значения комплексной скорости фильтрации V_x и V_y для области фильтрации осушаемого массива при заданных значениях x и y.

Для случая "удлиненного" массива $(b/T \le 1)$ значения комплексной скорости V_x и V_y определяются по зависимостям:

$$V_{x} = k \frac{1}{\pi} \operatorname{arch} \frac{M}{2}, \quad V_{y} = k \frac{1}{\pi} \operatorname{arccos} \frac{2\gamma_{1}}{M},$$

$$M = \sqrt{(1+N_{1})^{2} + N_{2}^{2}} + \sqrt{(1-N_{1})^{2} + N_{2}^{2}},$$

$$N_{1} = \sqrt{\frac{\sqrt{\gamma_{1}^{2} + \gamma_{2}^{2}} + \gamma_{1}}{2}}, \quad N_{2} = \sqrt{\frac{\sqrt{\gamma_{1}^{2} + \gamma_{2}^{2}} - \gamma_{1}}{2}},$$
(8)

(при $N_2 = 0$ значение M = 2 для $N_1 \le 1$ и $M = 2N_1$ для $N_1 > 1$), в которых

ВОДНЫЕ РЕСУРСЫ том 50 № 3 2023

$$\gamma_{1} = \frac{S_{1} - S_{D}}{S_{A} - S_{D}}, \quad \gamma_{2} = \frac{S_{2}}{S_{A} - S_{D}},$$

$$S_{1} = \frac{\theta_{1}}{\theta_{1}^{2} + \theta_{2}^{2}}, \quad S_{2} = \frac{-\theta_{2}}{\theta_{1}^{2} + \theta_{2}^{2}}, \quad \theta_{1} = \xi - \xi_{B}, \quad \theta_{2} = \eta,$$

$$\xi = \frac{2}{\lambda R} \frac{A_{1}A_{2} + B_{1}B_{2}}{A_{2}^{2} + B_{2}^{2}}, \quad \eta = \frac{2}{\lambda R} \frac{A_{2}B_{1} - A_{1}B_{2}}{A_{2}^{2} + B_{2}^{2}},$$

$$A_{2} = 1 + \frac{A_{1}^{2} - B_{1}^{2}}{R^{2}}, \quad B_{2} = \frac{2A_{1}B_{1}}{R^{2}}, \quad (9)$$

$$A_{1} = \sin\left(\frac{\pi t_{1}}{b}\right) ch\left(\frac{\pi t_{2}}{b}\right), \quad B_{1} = \cos\left(\frac{\pi t_{1}}{b}\right) sh\left(\frac{\pi t_{2}}{b}\right),$$

$$t_{1} = \pi\left(\frac{x}{b} - \frac{1}{2}\right), \quad t_{2} = \frac{\pi}{b}y,$$

$$0 \le x \le b, \quad 0 \le y \le T.$$

Для случая "уширенного" массива (b/T > 1) величины скоростей V_x и V_y также находятся по зависимостям (8) при подстановке только в них значений γ_1 и γ_2 , равных:

$$\begin{split} \gamma_{1} &= \frac{v_{1} - v_{D}}{v_{A} - v_{D}}, \quad \gamma_{2} = \frac{v_{2}}{v_{A} - v_{D}}, \\ v_{1} &= \frac{\tau_{1}}{\tau_{1}^{2} + \tau_{2}^{2}}, \quad v_{2} = \frac{-\tau_{2}}{\tau_{1}^{2} + \tau_{2}^{2}}, \\ \tau_{1} &= J_{1} - J_{B}, \quad J_{2} = \tau_{2}, \quad J_{B} = \frac{2}{mr} \frac{a_{1}a_{2} + b_{1}b_{2}}{a_{2}^{2} + b_{2}^{2}}, \\ a_{2} &= 1 + \frac{a_{1}^{2} - b_{1}^{2}}{r^{2}}, \quad b_{2} = \frac{2a_{1}b_{1}}{r^{2}}, \\ a_{1} &= \cos\left(\frac{\pi h}{T}\right) \operatorname{ch}\left(\frac{\pi b}{T}\right), \quad b_{1} = \sin\left(\frac{\pi h}{T}\right) \operatorname{sh}\left(\frac{\pi b}{T}\right), \quad (10) \\ J_{1} &= \frac{2}{mr} \frac{c_{1}c_{2} + d_{1}d_{2}}{c_{2}^{2} + d_{2}^{2}}, \quad J_{2} = \frac{2}{mr} \frac{c_{2}d_{1} - c_{1}d_{2}}{c_{2}^{2} + d_{2}^{2}}, \\ c_{2} &= 1 + \frac{c_{1}^{2} - d_{1}^{2}}{r^{2}}, \quad d_{2} = \frac{2c_{1}d_{1}}{r^{2}}, \\ c_{1} &= \sin\sigma_{1} \operatorname{ch}\sigma_{2}, \quad d_{1} = \cos\sigma_{1} \operatorname{sh}\sigma_{2}, \\ \sigma_{1} &= \pi\left(\frac{1}{2} - \frac{t_{2}}{T}\right), \quad \sigma_{2} = \frac{\pi}{T}\left(t_{1} + \frac{b}{2}\right), \\ t_{1} &= \pi\left(\frac{x}{h} - \frac{1}{2}\right), \quad t_{2} = \frac{\pi}{h}y, \quad 0 \leq x \leq b, \quad 0 \leq y \leq T. \end{split}$$

Полученные аналитические (элементарные) формулы (8)–(10) позволяют непосредственно определять значения комплексной скорости фильтрации в любой точке области фильтрации прямым подсчетом в зависимости от граничных условий исходного затопленного массива (полуширины основания b, высоты T, глубины воды в канаве h) и заданных значений координат x и y, что дает возможность и нахождения всех других необходимых параметров фильтрации.

При этом величина полной скорости фильтрации *V* находится по формуле (1).

РЕЗУЛЬТАТЫ ДЛЯ ЧАСТНЫХ СЛУЧАЕВ

Для точек контура области фильтрации (рис. 1): A(b; T), B(b; h), D(0; 0) - значения скоростей фильтрации по предлагаемому решению (при наличии и отсутствии уровня воды в дрене h) – полностью совпадают с точными, в частности для случая h > 0 [10]: $A(V_x = 0, V_y = -1); B(V_x = \infty, V_y =$ $= -1); D(V_x = 0, V_y = 0).$

При наличии воды в дрене (h > 0) значения скоростей фильтрации в нижней (наиболее суффозионно-опасной) точке выхода фильтрационного потока в дрену V_C (в точке *C*) и в середине поверхности осушаемого массива V_E (в точке *E*) определяются из зависимостей (8)–(10) соответственно при x = b; y = 0 и x = 0; y = T в виде:

для "удлиненного" массива (при $b/T \le 1$)

$$V_{C} = V_{x} = k \frac{2}{\pi} \operatorname{arch} \sqrt{\frac{(1-\lambda)(\xi_{B}+1)}{(1+\lambda)(\xi_{B}-1)}},$$
(11)

$$V_E = V_y = k \frac{2}{\pi} \arccos \sqrt{\frac{(1-\lambda)(1-\lambda\xi_B)}{(1+\lambda)(1+\lambda\xi_B)}},$$
 (12)

для "уширенного" массива (при b/T > 1)

$$V_C = V_x = k \frac{2}{\pi} \operatorname{arch} \sqrt{\frac{2m(1 - J_B)}{(1 + m)(1 - mJ_B)}},$$
 (13)

$$V_E = V_y = k \frac{2}{\pi} \arccos \sqrt{\frac{2(1+mJ_B)}{(1+m)(1+J_B)}},$$
 (14)

в которых величины λ , ξ_B , *m*, J_B приведены в (6), (7) и (10).

Для случая отсутствия воды в дрене (h = 0) формулы для определения скорости фильтрации $V_E = V_y$ еще более упрощаются:

$$V_E = k \frac{2}{\pi} \arccos\left(\frac{1-\lambda}{1+\lambda}\right) - 1 =$$

= $k \frac{2}{\pi} \arccos\left(\frac{R-1}{R+1}\right)^2 - 1 ($ при $\frac{b}{T} \le 1$), (15)

$$V_E = k \frac{2}{\pi} \arccos\left(\frac{2\sqrt{m}}{1+m}\right) - 1 \quad \left(\Pi p \mu \ \frac{b}{T} > 1\right). \tag{16}$$

ВЕРИФИКАЦИЯ МЕТОДА

Сравнение (для частных случаев) точных значений скорости фильтрации $V_E = V_y$, по решению В.В. Ведерников [5], в срединной точке поверхности осушаемого массива E(0; T) для разных соотношений b/T (0.5, 1, 2, 3, 5), равных 0.891, 0.500, 0.110, 0.023, 0.00099, с данными подсчетов по предлагаемым формулам (15), (16) — 0.8902, 0.5004, 0.1098, 0.0229, 0.00099, — показало практически полное совпадение результатов ($\ll 1\%$).

На рис. 1 приведено впервые аналитически построенное поле полных скоростей фильтрации V в виде семейства изотах – линий равных скоростей фильтрации в затопленном массиве с вертикальными дренами (при b = 2; T = 1; h = 0.4), из которого видно, насколько неоднородный характер имеет распределение скоростей и насколько значительно влияет на это наличие воды в дрене. Представлены также эпюры скоростей фильтрации по граничным линиям: $AB(V_x, V -$ кривые 3, 4); $BC(V = V_x -$ кривая 5); $AE(V = V_y -$ кривая 6); DC($V = V_x -$ кривая 7), причем для участка DC представлена также для сравнения эпюра скоростей для случая отсутствия воды в канаве: h = 0 - кривая δ .

В рамках примера расчета рассматриваемого осушаемого массива для линии *AE* с максимальным значением напорной функции $\varphi_{AE} = T - h = 0.6$ на основе дифференциальной зависимости $V_y = d\psi/dx$ получено интегральное выражение для функции тока (расходов) $\psi_{AE} = \psi(x)$ (кривая *9*) в виде:

Nº 3

$$\Psi_{AE} = -0.03028(b-x)^4 + 0.22857(b-x)^3 - 0.6717(b-x)^2 + (b-x),$$

по которому определена максимальная величина расхода фильтрации через половину (правую) осушаемого массива, равная q = 0.6573.

Аналогичным образом с использованием дифференциальных зависимостей $V_y = d\phi/dy$ и $V_x =$ $= d\phi/dx$ построены также эпюры напорных функций $\phi_{ED} = \phi(y)$ и $\phi_{DC} = \phi(x)$ соответственно по линиям *ED* и *DC* (кривые 10, 11).

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Известные аналитические решения задачи фильтрации для затопленного массива с вертикальными дренами (дренажными траншеями) с водой представлены чрезвычайно сложными математическими зависимостями в комплексных переменных, что затрудняет их использование при решении прикладных задач. Получено новое приближенно-гидромеханическое решение задачи с использованием годографа скорости и представлением расчетных зависимостей в элементарных функциях, совпадающее для граничных точек с точными данными и практически полностью (≪1%) согласующееся с результатами точных подсчетов В.В. Ведерникова для частных случаев. Впервые аналитически построено поле полных скоростей фильтрации в виде семейства изотах – линий равных скоростей фильтрации – для заданного затопленного массива с вертикальными дренажными траншеями, показывающее неоднородный характер распределения скоростей в нем с учетом наличия воды в дрене. Представлены также эпюры скоростей фильтрации по граничным линиям (в том числе в сравнении со случаем отсутствия воды в дрене), а также эпюры функции тока и напорной функции.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Анахаев К.Н. Об определении эллиптических функции Якоби // Вестн. РУДН. Сер. Математика. информатика, физика. 2009. № 2. С. 90-95.
- 2. Анахаев К.Н. О расчете потенциальных потоков // ДАН. 2005. Т. 401. № 3. С. 337-341.
- 3. Анахаев К.Н. Строгое решение задачи свободной фильтрации из водотоков полуобратным методом // Прикладна гідромеханіка. Киев. 2008. Т. 10(82). № 1. C. 80–85.
- 4. Бронштейн И.Н., Семендяев К.А. Справочник по математике. М.: Наука, 1980. 975 с.
- 5. Ведерников В.В. Теория фильтрации и ее применение в области ирригации и дренажа. М.; Л.: Госстройиздат, 1939. 248 с.
- 6. Двайт Г.Б. Таблицы интегралов и другие математические формулы. М.: Наука, 1977. 224 с.
- 7. Лаврик В.И., Савенков В.Н. Справочник по конформным отображениям. Киев: Наук. думка, 1970. 252 c.
- 8. Милн-Томсон Л. Эллиптические интегралы // Справочник по специальным функциям / Под ред. М. Абрамовица, И. Стиган. М.: Наука, 1979. С. 401-441.
- 9. Милн-Томсон Л. Эллиптические функции Якоби тэта-функции // Справочник по специальным функциям / Под ред. М. Абрамовица, И. Стиган. М.: Наука, 1979. С. 380-440.
- 10. Нельсон-Скорняков Ф.Б. Фильтрация в однородной среде. М.: Советская наука, 1949. 568 с.
- 11. Павловский Н.Н. Собрание сочинений. Т. 2. Движение грунтовых вод. М.: Л.: Изд-во АН СССР, 1956. 771 c.
- 12. Фильчаков П.Ф. Справочник по высшей математике. Киев.: Наук. думка, 1973. 743 с.
- 13. Anakhaev K.N. A Contribution to Calculation of the Mathematical Pendulum // Doklady Physics. 2014. V. 59. № 11. P. 528–533.
- 14. Anakhaev K.N. Calculation of free seepage from watercourses with curvilinear profiles // Water Resour. 2007. V. 34. № 3. P. 295–300.
- 15. Donat J. Die Wirkung der Dranungen // Wasserkraft und Wasserwirtschaft. 1936. H. 31. S. 73-77. P. 90-94.