УДК 532.546.7

ГИДРОМЕХАНИКА

## А. Б. КАЗАНСКИЙ

## ТЕОРИЯ КОЭФФИЦИЕНТА ИЗВИЛИСТОСТИ ПОРИСТОЙ СРЕДЫ

(Представлено академиком П. Я. Кочиной 3 VIII 1972)

Для статистической интерпретации фильтрационного движения до настоящего времени привлекали аналогию микрокартины фильтрационного потока турбулентному потоку жидкости, причем для описания полей скорости и давления фильтрационного потока использовали уравнения движения сплошной среды. Таким образом, для моделирования фильтрационного потока применяли замену его поля скорости полем скорости некоторого потока сплошной среды (жидкости); при этом для обоснования закона сопротивления использовали уравнения Навье — Стокса, а для описания процессов фильтрационной диффузии и теплопроводности, по аналогии с турбулентной диффузией и теплопроводностью, — фиковские диффузионные уравнения с «эффективными» коэффициентами переноса, зависящими от средней скорости фильтрации.

В работах (1-4) был развит принципиально другой подход к описанию фильтрационного движения, основанный на предложенном методе осреднения уравнений движения, диффузии и теплопроводности, написанных для течения жидкости внутри проточных поровых полостей. В результате для фильтрационной среды получаются уравнения относительно средних величин скорости фильтрации, концентрации примеси и температуры. В качестве параметров в этих уравнениях присутствуют характеристики структуры пористого скелета, а также константы, характеризующие фильтрующуюся жидкость и взаимодействие переносимой примеси со стенками проточных пор. Получаемые осредненные уравнения в ряде случаев отличаются от аналогичных классических соотношений, причем эти отличия можно рассматривать как уточнения классических соотношений за счет предложенного метода перехода от элементарных уравнений для внутрипоровых пространств к уравнениям осредненного режима.

Таким образом, развитый метод основан на отказе от концепции сплошной среды и использует представления о фильтрационном потоке как о системе стационарных или квазистационарных внутрипоровых микротечений через неподвижный пористый скелет. В предложенной теории, однако, содержится ряд допущений, и самое главное из них связано с предположением об обязательной ориентации поровых потоков жидкости в полупространство вперед, по направлению средней скорости фильтрации. Настоящая статья в значительной степени посвящена попытке экспериментального обоснования этого допущения. Ниже показано, что вычисляемый теоретически, по методу, основанному на принятии упомянутого допущения, коэффициент извилистости среды оказывается в хорошем совпадении с его величиной, определяемой экспериментально.

Согласно теории (1-4), ориентация поровых струек в пространстве описывается двумя углами  $\phi$  и  $\psi$ , где в прямоугольной системе координат xyz с осью x, направленной вдоль среднего потока, угол  $\phi$  образован направлением порового потока, проходящего через начало координат, и проекцией этого потока на плоскость xy, а угол  $\psi$  отсчитывается в плоскости xy между осью x и проекцией порового потока на плоскость xy. При вычислении среднего потока принято условие, что индивидуальные поровые потоки ориентированы в полупространство вперед, в сторону среднего течения. Это условие определяет пределы вариации углов  $\phi$  и  $\psi$ :  $-\pi/2 \le \phi \le \pi/2$ ,  $-\pi/2 \le \psi \le \pi/2$ . Согласно предложенной теории, математи-

ческое ожидание  $\langle u_i S_i \rangle$  порового потока, пересекающего фиксированную точку среды, вычисляется как

$$\langle u_i S_i \rangle = m \int_0^\infty \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} u_i S_i f(S_i) f_1(\varphi) f_2(\psi) dS_i d\varphi d\psi; \tag{1}$$

здесь  $u_i$  — скорость порового потока, осредненная по площади  $S_i$  его поперечного сечения, m — пористость среды, вычисляемая как отношение суммарного объема проточных пор к общему объему пористой среды. Последняя величина равна вероятности того, что через фиксированную точку среды проходит поровый поток жидкости.  $f(S_i)$ ,  $f_i(\phi)$ ,  $f_2(\psi)$  — вероятностные функции распределения проточных пор по площадям их поперечных сечений  $S_i$  и по углам  $\phi$  и  $\psi$ ; предположение о том, что общая плотность вероятности записывается в виде произведения независимых величин, не является принципиальным и принято для удобства некоторых вычислений (случай изотропного материала определяется очевидным услевием  $f_i = f_2 = 1/\pi$ ).

Разделив (1) на среднюю площадь  $\langle S_i \rangle$  поперечного сечения поровых каналов, впутри которых может оказаться фиксирования точка среды

$$\langle S_i \rangle = \int_0^\infty S_i f(S_i) dS_i,$$
 (2)

получим выражение для так называемой средней скорости  $\langle u_i \rangle$  фильтрации, определяемой в классической теории через средний расход жидкости в полеречном к среднему потоку сечении:

$$\langle u_{i} \rangle = m \langle S_{i} \rangle^{-1} \int_{0}^{\infty} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} u_{i} S_{i} f(S_{i}) f_{1}(\varphi) f_{2}(\psi) dS_{i} d\varphi d\psi.$$
 (3)

Существенным здесь является то, что, согласно предложенной теории, при вычислении среднего расхода через поперечное сечение фильтрационного потока суммируются поровые потоки, пересекающие это сечение по произвольным направлениям, ориентированным в полупространство x>0, т. е. в сторону среднего течения.

В отличие от формул (1) и (3) при вычислении математического ожидания потока жидкости, направленного вдоль оси x, нужно суммировать не сами величины поровых потоков, а их проекции на ось x, т. е. величины  $u_iS_i\cos\varphi\cos\varphi$ . В соответствии с этим, величину, известную в теории фильтрации как «средняя поровая скорость» (обозначим ее символом  $\langle u_i \rangle$ ), следует вычислять как

$$\langle\langle u_i\rangle\rangle = \langle S_i\rangle^{-1} \int_0^\infty \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} u_i S_i \cos\varphi \cos\psi f(S_i) f_1(\varphi) f_2(\psi) dS_i d\varphi d\psi. \tag{4}$$

Определенная таким образом скорость должна, в частности, соответствовать скорости распространения пятна краски вдоль среднего течения фильтрационного потока. Существенным в формуле (4) является то, что в ее правой части не содержится величина *m*, поскольку в данном случае нас не интересует вероятность нахождения фиксированной точки среды внутри проточного порового канала, рассматриваются только те точки, которые заведомо пересекаются поровыми потоками.

Умножив величину  $(u_i)$  на m, получим выражение для средней скорости  $\bar{u} = m(u_i)$ , сконструпрованное аналогично формуле (3), но в основу осреднения положены не сами величины поровых потоков  $u_iS_i$ , а их проекции на ось x.

Таким образом, можно констатировать, что при вычислении величины скорости  $\langle u_i \rangle$  по формуле (3) учитываются перемещения частиц воды по всевозможным направлениям, обусловленным извилистостью скелета пористого материала, а при вычислении величины скорости  $\langle u_i \rangle$  и  $\bar{u}$  учитываются только составляющие этих перемещений вдоль кратчайшего рас-

стояния по оси x. Отсюда следует, что отношение этих скоростей равнокоэффициенту извилистости пористой среды F, где  $\bar{F} = \langle u_i \rangle m^{-1} \times$  $imes \langle \widehat{u_i} 
angle^{-1}$ . Действительно, в теории фильтрации под коэффициентом извилистости подразумевается отношение общего пути, проходимого частицей жидкости в извилистом поровом скелете между двумя фиксированными точками, к кратчайшему расстоянию между этими точками.

Полученный результат удобно переписать в виде формулы 
$$\langle u_i \rangle = mF \langle \langle u_i \rangle \rangle,$$
 (5)

которая является принципиальным уточнением (коэффициент F в правой части) известного в теории фильтрации соотношения между скоростями  $\langle u_i \rangle$  и  $\langle u_i \rangle$ , записываемого в классической теории в виде  $\langle u_i \rangle =$  $=m\langle\langle u_i\rangle\rangle$  и справедливого с точки зрения предлагаемой теории только для материала, состоящего из параллельных поровых каналов. Выражая в (3) и (4) величины  $u_i$  через формулу Пуазейля  $u_i = cS_i \operatorname{grad} p \cos \varphi \cos \psi$ , где  $c=\mathrm{const},\ \mathrm{a}\ p-\mathrm{cреднеe}$  давление, и переходя к случаю изотропного пористого материала  $(f_1 = f_2 = \text{const})$ , получим для коэффициента извилистости выражение, позволяющее перейти к числовой оценке:

$$F = \left[ \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \cos \varphi \cos \psi \, d\varphi \, d\psi \right] \left[ \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \cos^2 \varphi \cos^2 \psi \, d\varphi \, d\psi \right] = 1,6.$$
 (6)

Интересно сопоставить этот результат с данными эксперимента, который был проведен нами по следующей схеме. В вертикальной стеклянной трубке, заполненной белым речным песком, создавался постоянный фильтрационный поток воды. В нижнем торце трубки был вмонтирован сливной кран, скорость вытекания воды из которого была постоянной. Для обеспечения этого поддерживался постоянный уровень воды в трубке над верхней поверхностью песка.

Поскольку площадь поперечного сечения трубки и расход воды через это сечение известны, то известна также и величина средней скорости фильтрации в трубке  $\langle u_i \rangle$ . Кроме того известна пористость песка m; следовательно, для оценки коэффициента извилистости среды по формуле (5) недостает значения средней поровой скорости  $\langle\!\langle u_i \rangle\!\rangle$ . Для измерения этой величины использовалась вносимая в пористую среду на фоне установивтегося фильтрационного потока прослойка подкрашенной воды (эозин натрия). Движение этой прослойки в песке четко наблюдалось через прозрачную стенку трубки. Размыв прослойки по вертикали был незначительным и не препятствовал надежному измерению скорости продвижения середины прослойки. Согласно изложенной выше теории, эта скорость равна искомой средней поровой скорости  $\langle u_i \rangle$ . Таким образом, все три величины:  $\langle u_i \rangle$ , m и  $\langle u_i \rangle$ , необходимые для оценки F по формуле (5), измерялись независимо одна от другой.

Оценка величины F с разными скоростями фильтрации в трубке дала один и тот же результат:  $F \approx 1.56$ , который находится в близком севиадении с результатом, предсказываемым теорией для изотропного материада (6). Оба эти результата, теоретический и экспериментальный, находится в удовлетворительном согласии с известными в литературе данными о коэффициентах извилистости пористых сред, полученными по измерениям электрического сопротивления заполняющей образцы исследуемого материала жидкости. По данным (5), обобщающим другие источники, эта величина для большинства исследованных материалов близка к 1,5.

Институт водных проблем Академии наук СССР

Поступило 26 VÌ 1972

Москва

<sup>1</sup> А. Б. Казанский, Изв. АН СССР, Механика жидкости и газа, № 5—1967). <sup>2</sup> А. Б. Казанский, там же, № 3 (1969). <sup>3</sup> А. Б. Казанский, ДАН, 188. № 4 (1969). <sup>4</sup> А. Б. Казанский, ДАН, 200, № 4 (1974). <sup>5</sup> М. Э. Аэров. О. М. Годес, Гидравлические и тепловые основы работы аппаратов со стационарным и кинящим зернистым слоем, Л., 1968.

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА