В данной работе в отличие от [12] рассматриваем обобщенную релаксационую дробно-дифференциальную модель. На основе такой обобщенной модели выведены уравнения фильтрации. Поставлена и численно решена задача аномальной фильтрации жидкости в пористой среде с учетом предельного градиента давления. Оценено влияние порядков дробных производных на скорости фильтрации в среде в различные моменты времени.

**Вывод уравнений.** Модель фильтрации с двойной релаксацией в одномерном случае с учетом ПГД примем в виде

$$\overline{w} + \lambda_{v} \frac{\partial \overline{w}}{\partial t} = \begin{cases} 0 & npu & |\nabla p| \leq g_{0}, \\ -\frac{k}{\mu} \cdot \left[ \frac{|\nabla p| - g_{0}}{|\nabla p|} \nabla p + \lambda_{p} \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{|\nabla p| - g_{0}}{|\nabla p|} \nabla p \right) \right] & npu & |\nabla p| > g_{0}. \end{cases}$$

$$(6)$$

где  $g_0 - \Pi \Gamma Д$ ,  $\lambda_v$ ,  $\lambda_p$  — времена релаксации скорости фильтрации v и давления p, k — проницаемость среды,  $\mu$  — вязкость жидкости  $|\nabla p|$  — модуль градиента давления.

Уравнение неразрывности записывается в виде

$$\frac{\partial v}{\partial x} + \beta^* \frac{\partial p}{\partial t} = 0, \tag{7}$$

где  $\beta^*$  — коэффициент упругоемкости пласта.

Уравнение (6) записываем в дробно - дифференциальном виде

$$v + \lambda_{v} D_{t}^{\beta} v = \begin{cases} 0 & npu & \left| \frac{\partial p}{\partial x} \right| \leq g_{0} , \\ -\frac{k}{\mu} \left( \frac{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right| - g_{0}}{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right|} \frac{\partial p}{\partial x} + \lambda_{p} D_{t}^{\alpha} \left( \frac{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right| - g_{0}}{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right|} \frac{\partial p}{\partial x} \right) & npu & \left| \frac{\partial p}{\partial x} \right| > g_{0} , \end{cases}$$

$$(8)$$

где  $\alpha$ ,  $\beta$  — порядки дробных производных,  $D_t^{\beta}$ ,  $D_t^{\alpha}$  — операторы дробной производной по Капуто [13].

В (8) времена релаксации  $\lambda_{\nu}$  и  $\lambda_{\rho}$  имеют дробную размерность :  $\lambda_{\nu} = T^{\beta}$  ,  $\lambda_{\rho} = T^{\alpha}$ , где T — размерность времени. Данный подход характеризует нелокальные во времени эффекты. Из (8) в частности имеем

$$v + \lambda_{\nu} D_{t}^{\beta} v = 0 \quad npu \quad g_{0} \leq 0, \quad g_{0} = \left| \frac{\partial p}{\partial x} \right| .$$

$$v + \lambda_{\nu} D_{t}^{\beta} v = -\frac{k}{\mu} \left[ \frac{\partial p}{\partial x} - g_{0} + \lambda_{p} D_{t}^{\alpha} \frac{\partial p}{\partial x} \right] npu \quad \frac{\partial p}{\partial x} > 0 ,$$

$$(10)$$

$$v + \lambda_{v} D_{t}^{\beta} v = -\frac{k}{\mu} \left[ \frac{\partial p}{\partial x} + g_{0} + \lambda_{p} D_{t}^{\alpha} \frac{\partial p}{\partial x} \right] npu \quad \frac{\partial p}{\partial x} < 0 ,$$

(11)

Дифференцируя уравнение (8) по координате x получаем

$$\frac{\partial v}{\partial x} + \lambda_{v} \cdot \frac{\partial}{\partial x} \cdot D_{t}^{\beta} v = -\frac{k}{\mu} \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right| - g_{0}}{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right|} \frac{\partial p}{\partial x} + \lambda_{p} D_{t}^{\alpha} \left( \frac{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right| - g_{0}}{\left| \frac{\partial p}{\partial x} \right|} \frac{\partial p}{\partial x} \right) \right) \quad npu \quad \frac{\partial p}{\partial x} < 0$$

(12)

Взяв из уравнения (7) производную порядка  $\beta$  по времени получим

$$D_t^{\beta} \frac{\partial v}{\partial x} + \beta^* D_t^{\beta+1} p = 0,$$

(13)

Используя уравнение (13) запишем уравнение (12) в следующем виде

$$-\beta^* \cdot \frac{\partial p}{\partial t} - \lambda_v \cdot \beta^* \cdot D_t^{\beta+1} p = -\frac{k}{\mu} \frac{\partial}{\partial x} \left[ -\left( -\frac{\partial p}{\partial x} - g_0 \right) - \lambda_p D_t^{\alpha} \left( -\frac{\partial p}{\partial x} - g_0 \right) \right],$$

откуда

$$\frac{\partial p}{\partial t} + \lambda_{\nu} D_{t}^{\beta+1} p = \mathcal{H}\left(\frac{\partial^{2} p}{\partial x^{2}} + \lambda_{p} D_{t}^{\alpha} \left(\frac{\partial^{2} p}{\partial x^{2}}\right)\right),$$

(14)

где  $\varkappa = \frac{k}{\mu \beta^*}$  - коэффициент пьезопроводности ,  $0 < \alpha \le 1$  .  $0 < \beta \le 1$  .

При  $\alpha$  =1,  $\beta$  =1 из (11) получаем уравнение релаксационной фильтрации [12, 14]

$$\frac{\partial p}{\partial t} + \lambda_{\nu} \cdot \frac{\partial^{2} p}{\partial t^{2}} = \mathcal{H}\left(\frac{\partial^{2} p}{\partial x^{2}} + \lambda_{p} \frac{\partial^{3} p}{\partial t \partial x^{2}}\right). \tag{15}$$

Постановка задачи и ее численное решение. Начальное и граничные условия для уравнения (14) при фильтрации в конечной среде [0, L] принимаются в следующем виде

$$p(0,x) = 0, (16)$$

$$p(t,0) = p_0, \quad p_0 = const, \quad p(t,L) = 0.$$
 (17)

Для (14) при  $\beta > 0$  начальное условие (16) недостаточно. Надо добавить еще одно условие, например

$$\frac{\partial p(0,x)}{\partial t} = 0. ag{18}$$

Уравнение (14) решается при условиях (16), (17), (18).

Для численного решения задачи (14), (16), (17), (18) применяем метод конечных разностей. В области  $\Omega = \left\{0 \le x \le L \ , 0 \le t \le T_{_{Max}}\right\}$  введем равномерную сетку  $\omega_{h\tau} = \left\{(t_j,\ x_i), x_i = ih,\ i = \overline{0,N},\ h = L/N,\ t_i = j\tau,\ i = \overline{0,M},\ \tau = T_{_{Max}}/M\right\}$ , где h — шаг сетки по координату x,  $\tau$  — шаг сетки по времени. Сеточную функцию в точке  $(t_j,\ x_i)$  обозначим через  $p_i^j$ .

Разностная аппроксимация уравнения (14) имеет вид

$$\frac{p_{i}^{j+1} - p_{i}^{j}}{\tau} + \lambda_{v} \cdot \frac{\tau^{2-\beta}}{\Gamma(3-\beta)} \cdot \left[ \sum_{k=0}^{j-2} \frac{p_{i}^{k+1} - 2 \cdot p_{i}^{k} + p_{i}^{k-1}}{\tau^{2}} \cdot \left( (j-k+1)^{2-\beta} - (k-1)^{2-\beta} \right) + \frac{p_{i}^{j+1} - 2 \cdot p_{i}^{j} + p_{i}^{j-1}}{\tau^{2}} \right] = \varkappa \left( \frac{p_{i+1}^{j+1} - 2 \cdot p_{i}^{j+1} + p_{i-1}^{j+1}}{h^{2}} + \lambda_{p} \frac{\tau^{1-\alpha}}{\Gamma(2-\alpha) \cdot h^{2}} \cdot \left( S_{1} - 2 \cdot S_{2} + S_{3} \right) \right),$$

$$S_{1} = D_{t}^{\alpha} p_{i+1}^{j+1} = \frac{\tau^{1-\alpha}}{\Gamma(2-\alpha)} \cdot \left[ \sum_{k=0}^{j-2} \frac{p_{i+1}^{k+1} - p_{i+1}^{k}}{\tau} \cdot \left( (j-k+1)^{1-\alpha} - (j-k)^{1-\alpha} \right) + \frac{p_{i+1}^{j+1} - p_{i+1}^{j}}{\tau} \right], \qquad (19)$$

$$S_{2} = D_{t}^{\alpha} p_{i}^{j+1} = \frac{\tau^{1-\alpha}}{\Gamma(2-\alpha)} \cdot \left[ \sum_{k=0}^{j-2} \frac{p_{i}^{k+1} - p_{i}^{k}}{\tau} \cdot \left( (j-k+1)^{1-\alpha} - (j-k)^{1-\alpha} \right) + \frac{p_{i}^{j+1} - p_{i}^{j}}{\tau} \right],$$

$$S_{3} = D_{t}^{\alpha} p_{i-1}^{j-1} = \frac{\tau^{1-\alpha}}{\Gamma(2-\alpha)} \cdot \left[ \sum_{k=0}^{j-2} \frac{p_{i+1}^{k+1} - p_{i}^{k}}{\tau} \cdot \left( (j-k+1)^{1-\alpha} - (j-k)^{1-\alpha} \right) + \frac{p_{i+1}^{j+1} - p_{i-1}^{j}}{\tau} \right],$$

где  $\Gamma(\cdot)$ -гамма функция.

При аппроксимации дробных производных в (19) использована методология [15-24].