

**В. И. Астафьев** (Самара, СГАУ). **Автомодельные решения задач о развитии трещин гидроразрыва пласта.**

Рассмотрим вертикальную трещину гидроразрыва пласта (ГРП) в предположении плоской деформации (модель Христиановича–Гиртсма–ДеКлерка [1, 2]). Процесс развития трещины описывается следующими уравнениями для неизвестных функций — текущей длиной трещины  $l(t)$ , раскрытия трещины  $w(x, t)$ , распределения давления жидкости в трещине  $p(x, t)$  и скорости потока жидкости в трещине  $q(x, t)$ :

$$\frac{\partial w}{\partial t} + \frac{\partial q}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial p}{\partial x} = -12\mu \frac{q}{w^3}, \quad p(x, t) - p_0 = -\frac{E}{2\pi(1-\nu^2)} \int_0^{l(t)} \frac{\partial w(s, t)}{\partial s} \frac{s ds}{s^2 - x^2}, \quad (1)$$

с начальным условием  $w(x, 0) = w_0(x)$ , граничными условиями  $q(0, t) = Q_0(t)/2$ ,  $q(l(t), t) = 0$  и критерием распространения трещины

$$\lim_{x \rightarrow l(t)} \frac{w(x, t)}{\sqrt{l(t)} - x} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{4(1-\nu^2)}{E} K_{IC}. \quad (2)$$

Здесь  $\mu$  — вязкость жидкости,  $E$ ,  $\nu$  и  $K_{IC}$  — упругие характеристики и трещиностойкость пласта,  $Q(t)$  — расход жидкости, закачиваемой в трещину,  $p_0$  — давление на трещине, вызванное удаленным полем напряжений.

Полное решение данной начально-краевой задачи может быть выполнено только численно [3]. Для случая полубесконечной трещины можно сформулировать автомодельную постановку задачи. Поместим начало координат в вершину трещины, а ось  $\xi$  направим вдоль трещины. В этом случае соотношения (1) примут следующий вид:

$$\frac{dq}{d\xi} = V \frac{dw}{d\xi}, \quad \frac{dp}{d\xi} = 12\mu \frac{q(\xi)}{w^3(\xi)}, \quad p(\xi) - p_0 = -\frac{E}{4\pi(1-\nu^2)} \int_0^\infty \frac{dw}{ds} \frac{ds}{s-\xi}, \quad (3)$$

а критерий распространения трещины (2) запишется как  $\lim_{\xi \rightarrow 0} w(\xi)/\sqrt{\xi} = \sqrt{2/\pi} 4(1-\nu^2) K_{IC}/E$ .

Приведем задачу (3) к безразмерному виду. Выберем в качестве масштаба длины величину  $L = 12\mu V E^2/p_0^3$ , масштаба давлений величину  $P = p_0$  и масштаба смещений величину  $W = p_0 L/E$ . Тогда безразмерные функции  $\Pi = (p - p_0)/P$  и  $\Omega = w/W$  будут зависеть от безразмерной переменной  $\hat{\xi} = \xi/L$  следующим образом (штрих означает производную по  $\xi$ ):

$$\Pi' = \Omega^{-2}(\hat{\xi}), \quad (4)$$

$$\Pi(\hat{\xi}) = 1/(4\pi) \int_0^\infty \Omega'(\eta)(\hat{\xi} - \eta)^{-1} d\eta, \quad (5)$$

$$\lim_{\hat{\xi} \rightarrow 0} \Omega(\hat{\xi})/\sqrt{\hat{\xi}} = k. \quad (6)$$

Таким образом, в безразмерном виде автомодельное решение  $\Pi(\hat{\xi})$  и  $\Omega(\hat{\xi})$  зависит лишь от одного автомодельного параметра — безразмерной трещиностойкости

$$k = \sqrt{8/(3\pi)} \sqrt{p_0/(\mu V)} K_{IC}/E. \quad (7)$$

Как видно из (7), величина  $k$  определяется комбинацией всех размерных параметров задачи  $K_{IC}$ ,  $\mu V$ ,  $E$  и  $p_0$ , т.е. учитывает в себе трещиностойкость и упругость пласта ( $K_{IC}$  и  $E$ ), вязкость жидкости и скорость распространения трещины ГРП ( $\mu V$ ), а также величину горного давления в пласте  $p_0$ . В [3] приведена следующая формула инверсии соотношения (5):

$$\Omega'(\hat{\xi}) = \frac{k}{2\sqrt{\hat{\xi}}} - \frac{4}{\pi} \int_0^\infty \left(\frac{\hat{\xi}}{\eta}\right)^{1/2} \frac{\Pi(\eta)}{\hat{\xi} - \eta} d\eta. \quad (8)$$

Система (4), (8) с дополнительным условием (6) позволяет найти асимптотическое поведение решения при больших и малых значениях переменной  $\xi$ . Так, для  $\Omega(\xi)$  при  $\xi \rightarrow 0$  и при  $\xi \rightarrow \infty$  можно записать, что  $\Omega(\xi) = \Omega_0(\xi) + o(\xi^{1/2})$ ,  $\Omega(\xi) = \Omega_\infty(\xi) + o(\xi^{2/3})$ , где  $\Omega_0(\xi) = k\sqrt{\xi}$ ,  $\Omega_\infty = c\xi^{2/3}$ ,  $c = (18\sqrt{3})^{1/3}$ . Из последних соотношений можно записать приближенное представление для функции  $\Omega(\xi)$  во всем диапазоне изменения переменной  $\xi$ :  $\tilde{\Omega} = k\sqrt{\xi} + c\xi^{2/3}$ . Функция  $\Pi$ , соответствующая этому представлению, находится из (4):

$$\tilde{\Pi}(\xi) = \int_{-\infty}^{\xi} \frac{d\eta}{k^2\eta(1 + \alpha\eta^{1/6})^2} = \frac{6}{k^2} \left( \ln \frac{\alpha t}{\alpha t + 1} + \frac{1}{\alpha t + 1} \right), \quad \alpha = c/k, \quad \xi = t^6.$$

Для нахождения промежуточной асимптотики решения при  $0 < \xi < \infty$  будем искать решение  $\Pi(\xi)$  и  $\Omega(\xi)$  при  $\xi \rightarrow 0$  в виде двучленного представления:  $\Omega(\xi) = k\sqrt{\xi} + \Omega_1(\xi)$ ,  $\Pi(\xi) = (1/k^2) \ln \xi + \Pi_1(\xi)$ . Подставляя эти двучленные представления в основные уравнения (4) и (8), для функций  $\Omega_1(\xi)$  и  $\Pi_1(\xi)$  получаем уравнения

$$\frac{d\Pi_1}{d\xi} = -\frac{2\Omega_1(\xi)}{k\sqrt{\xi}}, \quad \frac{d\Omega_1}{d\xi} = -\frac{4}{\pi k^2} \int_0^\infty \sqrt{\frac{\xi}{\eta}} \frac{\ln \eta + k^2\Pi_1(\eta)}{\xi - \eta} d\eta. \quad (9)$$

Из уравнений (9) следуют промежуточные асимптотики для функций  $\Omega_1(\xi) = a\xi$  и  $\Pi_1(\xi) = -4a\sqrt{\xi}/k^3$ , где  $a = 4\pi/k^2$ .

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Желтов Ю. П., Христианович С. А. О гидравлическом разрыве нефтеносного пласта. — Изв. АН СССР. ОГН, 1955, № 5, с. 3–41.
2. Geertsma J., Klerk F. De. A rapid method of predicting width and extent of hydraulic induced fractures. — J. Petr. Techn., 1969, v. 21, № 12, p. 1571–1581.
3. Garagash D., Detournay E. The tip region of a fluid-driven fracture in an elastic medium. — J. Appl. Mech., 2000, v. 67, p. 183–192.