

## ГИДРОДИНАМИКА ВНУТРИРОТОРНЫХ ПОТОКОВ ЖИДКОСТИ

Одним из основных видов технологического оборудования, применяемого в различных отраслях промышленности, являются жидкостные сепараторы, относящиеся к классу роторных машин, рабочий процесс в которых осуществляется при движении тонкослойных потоков жидкости между соосно расположенными пакетами конусов или плоских дисков, установленных в быстро вращающемся роторе.

Одной из основных задач, стоящих перед исследователями и конструкторами современных роторных машин, является изучение гидродинамики внутриворотных потоков жидкости, движущейся в межтарелочном пространстве.

Поскольку обрабатываемые малоцентрированные суспензии обладают свойствами вязкой жидкости, в качестве приближенной модели принимают модель ньютоновской жидкости, и в качестве исходных кинетических уравнений – систему уравнений Навье-Стокса.

Вследствие осевой симметрии течения уравнения Навье-Стокса и уравнение неразрывности упрощаются и в цилиндрической системе координат получают вид:

$$\left. \begin{aligned} u \frac{\partial u}{\partial r} - \frac{v^2}{r} + w \frac{\partial u}{\partial z} &= -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial r} + \nu \left[ \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{u}{r} \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right]; \\ u \frac{\partial v}{\partial r} + \frac{uv}{r} + w \frac{\partial v}{\partial z} &= \nu \left[ \frac{\partial^2 v}{\partial r^2} + \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{v}{r} \right) + \frac{\partial^2 v}{\partial z^2} \right]; \\ u \frac{\partial w}{\partial r} + w \frac{\partial w}{\partial z} &= -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} + \nu \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial w}{\partial r} + \frac{\partial^2 w}{\partial z^2} \right]; \\ \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{u}{r} + \frac{\partial w}{\partial z} &= 0. \end{aligned} \right\} \quad (1)$$

где  $p$  – давление, Н/м<sup>2</sup>;  $r$  – радиальная координата, м;  $u$  – компонента радиальной скорости, м/с;  $v$  – компонента тангенциальной скорости, м/с;  $w$  – компонента аксиальной скорости, м/с;  $z$  – аксиальная координата, м;  $\nu$  – кинематическая вязкость, м<sup>2</sup>/с;  $\rho$  – плотность жидкости, кг/м<sup>3</sup>.

Для интегрирования системы (1) целесообразно ввести вместо  $z$  безразмерное расстояние (аксиальная координата)

$$\zeta = z \sqrt{\frac{\omega}{\nu}}, \quad (2)$$

где  $\omega$  – угловая скорость диска, рад/с.

Далее примем, что составляющие скорости и давление определяются формулами

$$\left. \begin{aligned} u &= r\omega F(\zeta), \quad v = r\omega G(\zeta), \quad w = -2\sqrt{\omega\nu} H(\zeta); \\ p &= C \frac{\rho\omega^2 r^2}{2} - 2\rho\omega\nu P(\zeta). \end{aligned} \right\} \quad (3)$$

где  $C$  – коэффициент радиального градиента давления;  $G$  – безразмерная тангенциальная компонента скорости;  $H$  – безразмерная аксиальная компонента скорости;  $F$  – безразмерная радиальная компонента скорости;  $P$  – безразмерная функция давления.

После подстановки выражений (3) в уравнения (1) получим для определения неизвестных функций  $F$ ,  $G$ ,  $H$  и  $P$  следующую систему дифференциальных уравнений:

$$\left. \begin{aligned} F - H' &= 0; \\ 2FG - 2HG' - G'' &= 0; \\ F^2 - G^2 - 2HF' - F'' + C &= 0; \\ 2HH' + P' + H'' &= 0. \end{aligned} \right\} \quad (4)$$

где  $G'$ ,  $G''$  – производные безразмерной тангенциальной компоненты скорости;  $P'$  – производная безразмерной функции давления.

Система уравнений (4) позволяет получать решения для целого комплекса задач о характере движения жидкости вблизи вращающихся поверхностей, а также между ними. В зависимости от вида решаемой задачи необходимо сформулировать граничные условия для системы (4).

Так, например, для случая движения жидкости между двумя дисками, вращающимися в противоположные стороны с одинаковой частотой, граничными условиями будут:

$$\begin{aligned} F = 0, \quad G = 1, \quad H = 0, \quad P = 0 & \text{ при } \zeta = 0; \\ F = 0, \quad G = -1 & \text{ при } \zeta = \varepsilon; \end{aligned}$$

где  $\varepsilon$  – безразмерное расстояние между дисками.

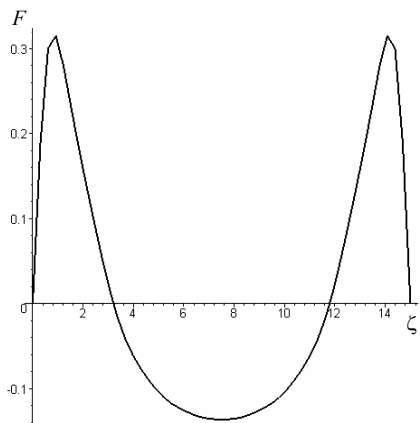
На рис. 1, 2, 3 изображены графики функций  $F$ ,  $G$ ,  $H$ .

Для случая вращающегося диска вблизи неподвижной плоскости граничными условиями будут:

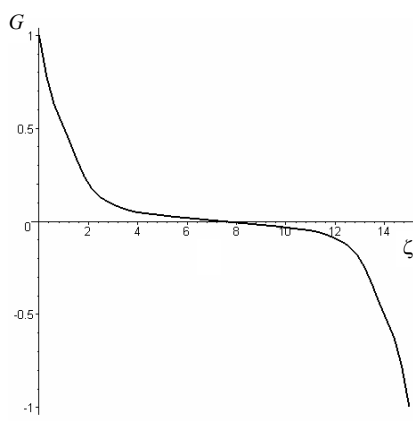
$$F = 0, G = 1, H = 0, P = 0 \text{ при } \zeta = 0;$$

$$F = 0, G = 0 \text{ при } \zeta = \varepsilon.$$

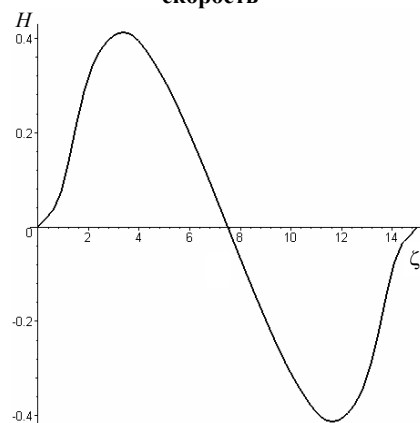
Решение этой задачи приведено в виде графиков на рис. 4, 5, 6.



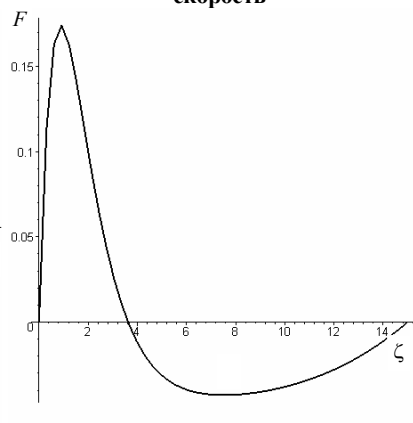
**Рис. 1** Безразмерная радиальная скорость



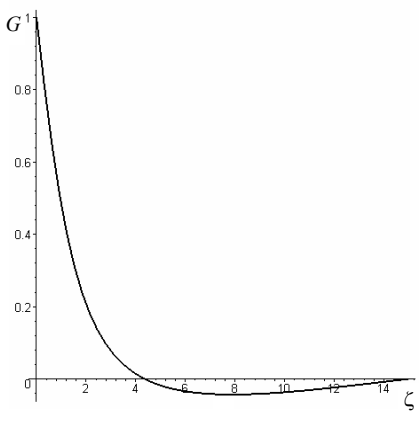
**Рис. 2** Безразмерная тангенциальная скорость



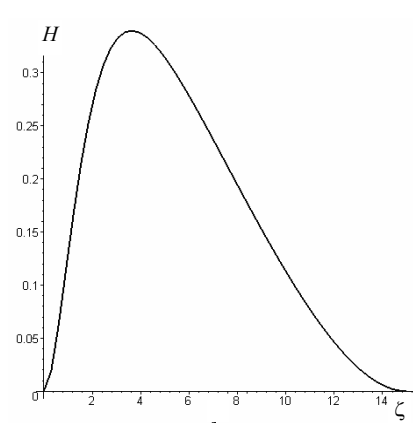
**Рис. 3** Безразмерная осевая скорость



**Рис. 4** Безразмерная радиальная скорость



**Рис. 5** Безразмерная тангенциальная скорость



**Рис. 6** Безразмерная осевая скорость

Система дифференциальных уравнений (4) нелинейна и в замкнутом аналитическом виде неразрешима. Для ее решения использовались численные методы. Заметим, что в ряде случаев система (4) может иметь несколько решений. Эта проблема исследована в работе [1].

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Коптев А.А., Быченко В.И., Пасько Т.В. Движение жидкости в центробежном поле между вращающимся и неподвижным дисками // Вестник ТГТУ. 2000. Т. 6. № 2.