

МАТЕМАТИЧЕСКАЯ МОДЕЛЬ ТЕЧЕНИЯ РАБОЧЕЙ СМЕСИ В ЩЕЛЯХ РОТОРА И СТАТОРА МНОГОСТУПЕНЧАТОГО ГИДРОУДАРНО-КАВИТАЦИОННОГО УСТРОЙСТВА

Мещеряков И.В.,

научный руководитель д-р техн. наук, проф. Анушенков А.Н.

Сибирский федеральный университет

Для установления оптимальных режимов работы многоступенчатого гидроударно-кавитационного устройства представлена модель течения рабочей смеси в щелях ротора и статора с учетом центробежных сил и силы Кориолиса. Рассматриваемые силы инерции оказывают существенное влияние на процесс течения жидкости в устройстве. В свою очередь, качественный процесс течения определяет оптимальные процессы приготовления рабочих смесей и мелкодисперсного измельчения до наноразмерности частиц для вскрытия зёрен полезного ископаемого твёрдых материалов.

Рассмотрим процесстечения смеси в щелях ротора и статора устройства. Процесс течения смеси в паре соседних щелей ротора и статора схематично представлен на рисунке 1.

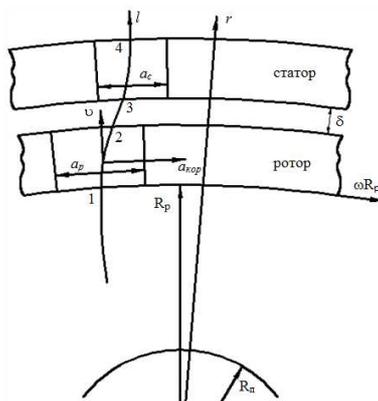


Рисунок 1 – Процесс течения жидкости в рабочей парещелей ротора и статора

Разделим процесс течения на несколько стадий. На первой стадии исследуем процесс течения в щели ротора. Уравнение относительного движения частиц среды во вращающейся щели ротора запишется следующим образом:

$$m \frac{dv}{dt} = f(\Delta P_{\Sigma}) - m a_{\text{пер}} - m a_{\text{кор}} \quad (1)$$

где: m – масса частицы среды; v – скорость частицы; $f(\Delta P_{\Sigma})$ – сила, обусловленная давлением, создаваемым как внешним источником (при дополнительной установке насоса), так и центробежными силами инерции; $a_{\text{пер}}$ – переносное ускорение, обусловленное переносом системы отчета (щель ротора) относительно неподвижной системы отчета (щель статора), переносное движение является вращательным движением; $a_{\text{кор}}$ – ускорение Кориолиса, равное векторному произведению двух векторов – угловой скорости ω и относительной скорости движения частиц среды по щели статора u .

Ускорение Кориолиса определится по следующему выражению $a_{\text{кор}} = 2(\omega u)$. Последние два слагаемых в уравнении (1) являются силами инерции, поэтому они отрицательны. Поскольку переносное движение частиц среды щели ротора представляет собой вращение вокруг неподвижной оси (рисунок 1), то сила инерции в

переносном движении является суммой нормальной $F_{пер,н}$ и касательной $F_{пер,τ}$ сил инерции:

$$F_{пер} = F_{пер,н} + F_{пер,τ}$$

где: $F_{пер,н} = -ma_{пер,н}$; $F_{пер,τ} = -ma_{пер,τ}$.

По модулю силы инерции равны соответственно:

$$F_{пер,н} = mr\omega^2; F_{пер,τ} = mr\varepsilon$$

где: r – радиальная координата; ω – угловая скорость ротора (щели ротора); ε – угловое ускорение подвижной системы отсчета (щели ротора). Так как в технологической практике чаще всего реализуется ситуация, когда угловая скорость ротора постоянная, то угловое ускорение ε равно нулю: $\varepsilon = \frac{d\omega}{dt} = 0$.

По этой причине касательная сила инерции равна нулю. Оставшийся компонент – нормальная сила инерции – направлена вдоль главной нормали от центра кривизны ротора, поэтому ориентацию векторов сил можно представить в виде, показанном на рисунке 2, а уравнение (1) преобразовать следующим образом:

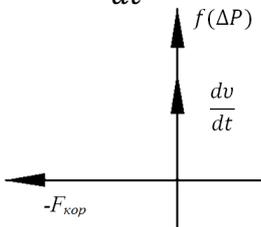
$$f(\Delta P_{\Sigma}) = m \frac{dv}{dt} - F_{пер} - F_{кор}$$


Рисунок 2 – Осевая ориентация векторов сил

С учетом вышеприведенного уравнения и рисунка 2 для единицы массы среды уравнение (1) можно записать в скалярном виде:

$$\frac{1}{\rho} \lambda \frac{\Delta P_{\Sigma}}{l_p} = \left[\left(\frac{dv}{dt} - \omega^2 r \right)^2 + (2\omega v)^2 \right]^{0,5} \quad (2)$$

На жидкость в щели ротора действует перепад давления, составляющий в первом приближении долю от полного перепада давления ΔP_{Σ} , равную λ :

$$\lambda = \frac{l_p}{l_p + l_c + \delta}$$

Тогда уравнение (2) примет следующий вид:

$$\frac{\Delta P_{\Sigma}}{l_p + l_c + \delta} = \rho \left[\left(\frac{dv_p}{dt} - \omega^2 \int_0^t v_p(t) dt \right)^2 + (2\omega v_p)^2 \right]^{0,5} \quad (3)$$

Учитывая, что $r = \int_0^t v_p(t) dt$, а также то, что необходимо учесть потери напора на трение в щели ротора, так как речь идет о течении в щели ротора, начто указывает индекс «р» в интеграле от скорости, запишем выражение:

$$\frac{\Delta P_{\Sigma}}{l_p + l_c + \delta} = \rho \left[\left(\frac{dv_p}{dt} - \omega^2 \int_0^t v_p(t) dt \right)^2 + (2\omega v_p)^2 \right]^{0,5} + \zeta_{тр} \frac{\rho v_p^2}{2l_p} \quad (4)$$

Уравнение (4) справедливо для течения в щели ротора, причем расход Q и площадь поперечного сечения щели ротора S_p , а также коэффициенты трения и местного сопротивления связаны соотношениями $v_p = \frac{Q}{S_p}$ и $\zeta_{тр} < \zeta_{мест. сопр}$.

Жидкость в щели статора движется только поступательно, а вращательное движение совершается только в зазоре, и доля жидкости, совершающей вращательное движение, составляет долю $\delta/l_c < 1$. По этой причине нет необходимости учитывать силы инерции, но появляется необходимость учитывать потери $\zeta(t)$ в местных сопротивлениях, связанных с сужением, поворотами и расширениями потока. И, кроме

того, необходимо учесть дополнительное давление, создаваемое центробежными силами инерции в зазоре между ротором и статором (рисунок 3).

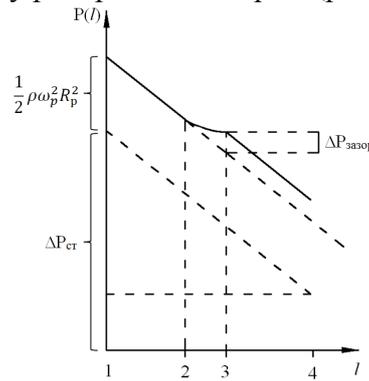


Рисунок 3 – График распределения давления вдоль дуговой координаты l при $H_0 < 1$

Таким образом, уравнение движения жидкости в зазоре и щели статора примет следующий вид:

$$\frac{l_c + \delta}{l_p + l_c + \delta} = \frac{\Delta P_\Sigma}{l_c + \delta} + \frac{\Delta P_{\text{зазор}}}{l_c + \delta} = \rho \frac{dv_c}{dt} + \frac{\rho v_c^2}{2(l_c + \delta)} \zeta(t) \quad (5)$$

Величиной, связывающей уравнения (4) и (5), является сохраняющийся расход $Q = v_c S_c = v_p S_p$. Переходя к величине расхода, и сложив уравнения (4) и (5), получим:

$$\frac{2\Delta P_\Sigma}{l_p + l_c + \delta} + \frac{\Delta P_{\text{зазор}}}{l_c + \delta} = \rho \left[\frac{1}{S_p} \left[\left(\frac{dQ}{dt} - \omega^2 \int_0^t Q(t) dt \right)^2 + (2\omega Q)^2 \right]^{0,5} + \frac{1}{S_c} \left[\frac{dQ}{dt} + \frac{1}{S_c} \frac{Q^2}{2(l_c + \delta)} \zeta(t) \right] \right] \quad (6)$$

Уравнение (6) является нелинейным интегрально-дифференциальным уравнением, неразрешимым в квадратурах. В связи с этим необходимо провести возможные упрощения этого уравнения. Известно, что большую часть времени $0 < t < T$ функция $Q(t)$ может (при высокой степени нестационарности $H_0 < 1$) рассматриваться как линейная:

$$Q(t) = S_p \frac{\Delta P}{\rho l_p} t = S_c \frac{\Delta P}{\rho l_0} t$$

Интеграл $\int_0^t Q(t) dt$ определится:

$$\int_0^t Q(t) dt = \int_0^t S_p \frac{\Delta P}{\rho l_p} t dt = S_p \frac{\Delta P}{\rho l_p} \frac{t^2}{2} = Q(t) \frac{t}{2}$$

После тождественных преобразований получим:

$$\frac{\Delta P_\Sigma}{l} + \frac{\Delta P_{\text{зазор}}}{l} = \frac{\rho}{S_0} \left[\left[1 + \frac{2\omega^2 Q^2}{\left(\frac{dQ}{dt} \right)^2} \right] \frac{dQ}{dt} + \frac{dQ}{dt} + \frac{Q^2}{2S_0 \left(\frac{l}{2} \right)} \zeta(t) \right] \quad (7)$$

Вернемся к среднерасходной скорости $v = Q/S_0$, тогда уравнение (7) преобразуется следующим образом:

$$\Delta P = \rho l \frac{dv}{dt} + \left[\frac{dv}{dt} \right]^{-1} \omega^2 v^2 \rho l + \frac{\rho v^2}{2} \zeta(t) \quad (8)$$

Здесь величина ΔP обозначает суммарный перепад давления, который определяется по формуле:

$$\Delta P = \Delta P_\Sigma + \Delta P_{\text{зазор}} \quad (9)$$

Приведём уравнение (8) к безразмерному виду. Для этого введём масштабы измерения скорости v_0 и времени t_0 . Тогда безразмерные скорость w и время τ будут связаны с соответствующими размерными величинами соотношениями $w = \frac{v}{v_0}$; $\tau = \frac{t}{t_0}$.

Тогда уравнение (8) преобразуется к виду:

$$\Delta P = \rho l \frac{v_0 dw}{t_0 d\tau} + \left[\frac{v_0 dw}{t_0 d\tau} \right]^{-1} \omega^2 v_0^2 w^2 \rho l + \frac{\rho v_0^2 w^2}{2} \zeta(t)$$

Разложим на составляющие величину ΔP :

$$\Delta P = \Delta P_{\text{стат}} + \frac{\rho \omega_p^2 R_p^2}{2} + \frac{\rho \omega_p^2 R_p^2}{2} \cdot \frac{\delta^2}{2R_p^2} \quad (10)$$

В выражении (10) первое слагаемое – перепад давления статической, создаваемый внешним источником давления, второе слагаемое – давление, создаваемое центробежными силами инерции вращающейся в полости ротора, третье слагаемое – давление, создаваемое центробежными силами инерции вращающейся в зазоре между ротором и статором рабочей смеси. Учитывая выражение(10) преобразованное уравнение (6) примет следующий вид:

$$\frac{\Delta P_{\text{стат}} t_0}{\rho l v_0} + \frac{\omega_p^2 R_p^2 t_0}{v_0 l} \left[1 + \frac{\delta^2}{2R_p^2} \right] = \frac{dw}{d\tau} + \left[\frac{dw}{d\tau} \right]^{-1} \omega^2 w^2 t_0^2 + H_0 w^2 \zeta(\tau)$$

Выберем следующие единицы измерения скорости и времени $v_0 = \frac{\Delta P_{\text{стат}} t_0}{\rho l}$ и $t_0 = \frac{a_p}{\omega_p R_p}$. Тогда первое слагаемое в предыдущем уравнении обращается в единицу, а остальные примут следующий вид:

$$1 + \frac{1}{H_0} \frac{a_p^2}{2l^2} \left[1 + \frac{\delta^2}{2R_p^2} \right] = \frac{dw}{d\tau} + \left[\frac{dw}{d\tau} \right]^{-1} w^2 \frac{a_p^2}{R_p^2} + H_0 w^2 \zeta(\tau) \quad (11)$$

Обозначим величины:

$$R_0 = \frac{a_p^2}{2l^2} \left[1 + \frac{\delta^2}{2R_p^2} \right]; K_0 = \frac{a_p^2}{R_p^2}$$

где: R_0 – ротационный коэффициент; K_0 – коэффициент Кориолиса.

Запишем уравнение (10) в безразмерном виде:

$$1 + \frac{R_0}{H_0} = \frac{dw}{d\tau} + \left[\frac{dw}{d\tau} \right]^{-1} w^2 K_0 + H_0 w^2 \zeta(\tau) \quad (12)$$

Ротационный коэффициент R_0 учитывает вращение рабочей жидкости ещё и в зазоре, а не только в рабочей камере вращающегося ротора.

Таким образом, математическая модель течения рабочей среды в щелях многоступенчатого гидроударно-кавитационного устройства в виде дифференциального уравнения представлена уравнением (12). Однако, в целях упрощения, приведем другую форму этого уравнения. Введем коэффициент нестационарности C_n , связанный с критерием гомохронности H_0 соотношением $C_n = \frac{1}{H_0 + 1}$; $0 < C_n < 1$.

Тогда уравнение (11) примет вид:

$$1 + \frac{C_n R_0}{1 - C_n} = \frac{dw}{d\tau} + \left[\frac{dw}{d\tau} \right]^{-1} w^2 K_0 + \frac{1 - C_n}{C_n} w^2 \zeta(\tau) \quad (13)$$

Для расчета параметров нестационарных течений рабочей смеси в многоступенчатом гидроударно-кавитационном устройстве можно использовать как уравнение (12) так и уравнение (13). Разработанная гидродинамическая модель пригодна для расчета гидроударно-кавитационного устройства, работающего с рабочими жидкостями с коэффициентами динамической вязкости от 0 до 1 Па·с.