

Днепродзержинский государственный технический университет

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ОСЕВОЙ СОСТАВЛЯЮЩЕЙ СКОРОСТИ ДВИЖЕНИЯ ЖИДКОСТИ В ФИЛЬТРОВАЛЬНОЙ УСТАНОВКЕ

Введение. Проведенные исследования показывают, что в общем случае струя жидкости может иметь три характерные части: компактную, частично раздробленную и распыленную (рис.1) [1].

В пределах компактной части струи сохраняется сплошность движения жидкости. В пределах частично раздробленной части струи жидкости сплошность потока нарушается, причем струя жидкости постепенно расширяется. Наконец, в пределах распыленной части струи происходит окончательный распад потока жидкости на отдельные капли.

Разрушение компактности струи жидкости на протяжении второго и третьего участков объясняется ее аэрацией. Аэрация струи жидкости обусловливается совместным смешением между воздушной и водной средами.

Постановка задачи. Для поддержания оптимальной производительности очистки жидкости необходимо знать скорость струи жидкости. Для этого рассмотрим движение жидкости в компактной части струи, где целесообразно устанавливать фильтровальную перегородку в устройствах для бескамерной очистки жидкости от механических примесей.

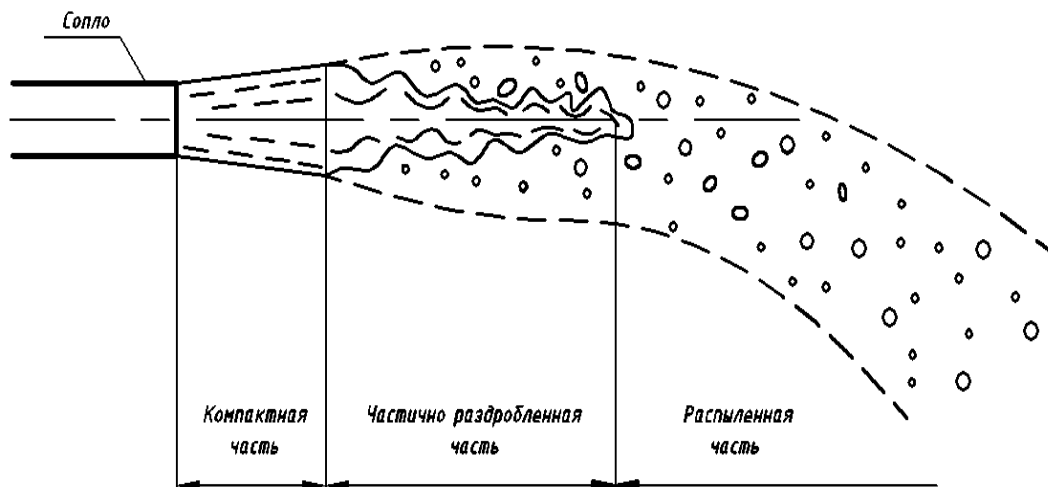


Рисунок 1 – Схема незатопленной свободной струи жидкости.

Материалы и результаты исследований. Рассмотрим компактную часть струи жидкости в цилиндрической системе координат (z, r, φ) . При этом координаты $q_1 = z$, $q_2 = r$, $q_3 = \varphi$, а скорости обозначим, соответственно: $v_1 = v_{oc}$, $v_2 = v_r$, $v_3 = v_\varphi$.

Выражение функции тока потока жидкости можно представить в виде [2]:

$$\psi = r \int_0^{\infty} F(\lambda, z) J_1(\lambda, r) d\lambda, \quad (1)$$

где $F(\lambda, z)$ – функция, связывающая скорости v_{oc} и v_r ;

λ – отношение угловой скорости к линейной скорости жидкости;

$J_1(\lambda, r)$ – функция Бесселя первого рода первого порядка.

Осевую составляющую скорости движения жидкости можно определить из уравнения [100]:

$$v_{oc} = -\frac{1}{r} \frac{\partial \psi}{\partial r} = \int_0^{\infty} \lambda \left(\frac{Q}{2\pi} + \frac{kC}{k^2 - \lambda^2} \right) \cdot \cos \sqrt{k^2 - \lambda^2} \cdot z - \frac{kC}{k^2 - \lambda^2} \cdot J_0(\lambda r) d\lambda, \quad (2)$$

где $J_0(\lambda r)$ – функция Бесселя первого рода первого порядка при $n = 0$;

Q – расход жидкости;

k – коэффициент однородности потока жидкости;

C – постоянная.

Найдем функцию Бесселя как решение уравнения Бесселя. Данное уравнение имеет следующий вид [3, 4]:

$$x^2 \cdot y'' + x \cdot y' + (x^2 - \nu^2) \cdot y = 0, \quad (3)$$

где под функцией y мы понимаем $J_\nu(x)$.

Решение уравнения Бесселя (3) можно представить в виде ряда:

$$y = \sum_{j=0}^{+\infty} a_j \cdot x^{\nu+j}. \quad (4)$$

Тогда

$$x \cdot y' = \sum_{j=0}^{+\infty} (\nu + j) \cdot a_j \cdot x^{\nu+j}, \quad (5)$$

$$x^2 \cdot y'' = \sum_{j=0}^{+\infty} (\nu + j) \cdot (\nu + j - 1) \cdot a_j \cdot x^{\nu+j}, \quad (6)$$

$$(x^2 - \nu^2) \cdot y = \sum_{j=0}^{+\infty} a_j \cdot x^{\nu+j+2} - \nu^2 \cdot \sum_{j=0}^{+\infty} a_j \cdot x^{\nu+j} = \sum_{j=2}^{+\infty} a_{j-2} \cdot x^{\nu+j} - \nu^2 \cdot \sum_{j=0}^{+\infty} a_j \cdot x^{\nu+j}, \quad (7)$$

$$\begin{aligned} x^2 \cdot y'' + x \cdot y' + (x^2 - \nu^2) \cdot y &= \sum_{j=0}^{+\infty} [(\nu + j)^2 - \nu^2] \cdot a_j \cdot x^{\nu+j} + \sum_{j=2}^{+\infty} a_{j-2} \cdot x^{\nu+j} = \\ &= \sum_{j=0}^{+\infty} j \cdot (2 \cdot \nu + j) \cdot a_j \cdot x^{\nu+j} + \sum_{j=2}^{+\infty} a_{j-2} \cdot x^{\nu+j}. \end{aligned} \quad (8)$$

Следовательно, приходим к требованию:

$$(2 \cdot \nu + 1) \cdot a_1 \cdot x^{\nu+1} + \sum_{j=2}^{+\infty} [j \cdot (2 \cdot \nu + j) \cdot a_j + a_{j-2}] \cdot x^{\nu+j} = 0. \quad (9)$$

или к бесконечной системе уравнений:

$$\begin{cases} (2 \cdot \nu + 1) \cdot a_1 = 0, \\ j \cdot (2 \cdot \nu + j) \cdot a_j + a_{j-2} = 0 \end{cases} \quad (j = 2, 3, 4, \dots), \quad (10)$$

которая распадается на две системы:

$$\begin{cases} (2 \cdot \nu + 1) \cdot a_1 = 0, \\ 3 \cdot (2 \cdot \nu + 3) \cdot a_3 + a_1 = 0, \\ 5 \cdot (2 \cdot \nu + 5) \cdot a_5 + a_3 = 0, \\ \dots \end{cases} \quad \begin{cases} 2 \cdot (2 \cdot \nu + 2) \cdot a_2 + a_0 = 0, \\ 4 \cdot (2 \cdot \nu + 4) \cdot a_4 + a_2 = 0, \\ 6 \cdot (2 \cdot \nu + 6) \cdot a_6 + a_4 = 0, \\ \dots \end{cases} \quad (11)$$

Первая из них удовлетворяется, если принять, что $a_1 = 0, a_3 = 0, a_5 = 0$. Во второй системе уравнений a_0 является произвольной константой. Тогда a_2, a_4, a_6, \dots однозначно выражаются через a_0 , если ν не является целым отрицательным числом.

Принимая

$$a_0 = \frac{1}{2^\nu \cdot \Gamma(\nu + 1)}, \quad (12)$$

определим последовательно:

$$\begin{aligned} a_2 &= -\frac{a_0}{4 \cdot (\nu + 1)} = -\frac{1}{2^{\nu+2} \cdot (\nu + 1) \cdot \Gamma(\nu + 1)} = -\frac{1}{2^{\nu+2} \cdot 1! \cdot \Gamma(\nu + 2)}, \\ a_4 &= -\frac{a_2}{4 \cdot 2 \cdot (\nu + 2)} = -\frac{1}{2^{\nu+4} \cdot 2! \cdot (\nu + 2) \cdot \Gamma(\nu + 2)} = -\frac{1}{2^{\nu+4} \cdot 2! \cdot \Gamma(\nu + 3)}, \\ a_6 &= -\frac{a_4}{4 \cdot 3 \cdot (\nu + 3)} = -\frac{1}{2^{\nu+6} \cdot 3! \cdot (\nu + 3) \cdot \Gamma(\nu + 3)} = -\frac{1}{2^{\nu+6} \cdot 3! \cdot \Gamma(\nu + 4)}, \end{aligned} \quad (13)$$

и в качестве решения уравнения (3) получим ряд:

$$\begin{aligned} y &= \frac{1}{2^\nu \cdot \Gamma(\nu + 1)} \cdot x^\nu - \frac{1}{2^{\nu+2} \cdot 1! \cdot \Gamma(\nu + 2)} \cdot x^{\nu+2} + \frac{1}{2^{\nu+4} \cdot 2! \cdot \Gamma(\nu + 3)} \cdot x^{\nu+4} - \dots = \\ &= \frac{(x/2)^\nu}{\Gamma(\nu + 1)} - \frac{(x/2)^{\nu+2}}{1! \cdot \Gamma(\nu + 2)} + \frac{(x/2)^{\nu+4}}{2! \cdot \Gamma(\nu + 3)} - \dots = \sum_{j=0}^{+\infty} (-1)^j \cdot \frac{(x/2)^{\nu+2 \cdot j}}{j! \cdot \Gamma(\nu + j + 1)}. \end{aligned} \quad (14)$$

Этот ряд сходится для всех положительных значений x и, следовательно, является решением уравнения (4) в области $0 < x < +\infty$.

Тогда получим функцию Бесселя первого рода с индексом ν :

$$J_\nu(x) = \sum_{j=0}^{+\infty} (-1)^j \cdot \frac{(x/2)^{\nu+2 \cdot j}}{j! \cdot \Gamma(\nu + j + 1)}. \quad (15)$$

Она является одним из решений уравнения Бесселя (3). В случае целого неотрицательного индекса n получим:

$$J_n(x) = \sum_{j=0}^{+\infty} (-1)^j \cdot \frac{(x/2)^{n+2 \cdot j}}{j! \cdot (n + j)!}, \quad (16)$$

и, в частности,

$$J_0(x) = \sum_{j=0}^{+\infty} (-1)^j \cdot \frac{(x/2)^{2 \cdot j}}{(j!)^2}. \quad (17)$$

Подставив уравнение (17) в (2) получим дифференциальное уравнение для определения осевой составляющей скорости движения жидкости:

$$v_{oc} = \int_0^\infty \lambda \left(\frac{Q}{2\pi} + \frac{kC}{k^2 - \lambda^2} \right) \cdot \cos \sqrt{k^2 - \lambda^2} \cdot z - \frac{kC}{k^2 - \lambda^2} \cdot \sum_{j=0}^{+\infty} (-1)^j \cdot \frac{(\lambda/2)^{2 \cdot j}}{(j!)^2} d\lambda. \quad (18)$$

Чтобы найти максимальное значение v_{oc} из формулы (18), разложим функцию $\Omega(\lambda, z) = \left(\frac{Q}{2\pi} + \frac{kC}{k^2 - \lambda^2} \right) \cdot \cos \sqrt{k^2 - \lambda^2} \cdot z - \frac{kC}{k^2 - \lambda^2}$ в ряд Тейлора в окрестности точки $\lambda = 0$.

Тогда получим:

$$\Omega(\lambda, z) = \left(\frac{Q}{2\pi} + \frac{C}{k} \right) \cdot \cos(k) \cdot z - \frac{C}{k} + \left(\left(\frac{\left(\frac{Q}{2\pi} + \frac{C}{k} \right) \cdot \sin(k) \cdot k}{2k^2} + \frac{C \cdot \cos(k)}{k^3} \right) \cdot z - \frac{C}{k^3} \right) \cdot \lambda^2 + \left(\left(\left(\frac{Q}{2\pi} + \frac{C}{k} \right) \cdot \left(\frac{\sin(k) \cdot k}{8k^4} - \frac{\cos(k)}{8k^2} \right) + \frac{C \cdot \cos(k)}{k^5} + \frac{C \cdot \sin(k) \cdot k}{2k^5} \right) \cdot z - \frac{C}{k^5} \right) \cdot \lambda^4 + O(\lambda^5) \quad (19)$$

Подставляя полученное равенство (19) и функцию Бесселя (17) в формулу осевой скорости движения жидкости (2), проинтегрируем его в пределах от 0 до r . В результате получим:

$$v_{oc} = \sum_{j=1}^n (-1)^j \cdot \left(\frac{1}{2} r \right)^{2j} \cdot \left(\frac{A + B + D + E}{(j)^2} + O(r^5) \right), \quad (20)$$

где $A = \frac{r^{2+2j} \cdot (\cos(k) \cdot z \cdot k \cdot \psi_0 + z \cdot C \cdot \cos(k) - C)}{k(2+2j)}$;

$$B = \frac{0,5r^{4+2j} \cdot (\sin(k) \cdot z \cdot k^2 \cdot \psi_0 + z \cdot C \cdot \sin(k) \cdot k + 2z \cdot C \cdot \cos(k) - 2C)}{k^3(4+2j)}$$
;

$$D = \frac{0,125r^{6+2j} \cdot (\sin(k) \cdot z \cdot k^2 \cdot \psi_0 - \cos(k) \cdot z \cdot k^3 \cdot \psi_0 - \cos(k) \cdot z \cdot C \cdot k^2)}{k^5(6+2j)}$$
;

$$E = \frac{\sin(k) \cdot z \cdot k \cdot C + 8\cos(k) \cdot z \cdot C + 4\sin(k) \cdot z \cdot C \cdot k - 8C}{k^5(6+2j)}$$

Выводы. Определена максимальная величина осевой составляющей скорости движения потока жидкости перед фильтровальной перегородкой, что позволяет определить величину производительности фильтровальной установки и выбирать материал фильтровальной перегородки с целью предотвращения его повреждения в процессе фильтрации.

ЛИТЕРАТУРА

1. Седов Л.И. Механика сплошной среды. Т. 1 / Седов Л.И. – М.: Изд-во Моск. ун-та, 2004. – 528с.
2. Васильев О.Ф. Основы механики винтовых и циркуляционных потоков / Васильев О.Ф. – М.: Государственное энергетическое изд-во, 1998. – 144с.
3. Янге Е. Специальные функции (Формулы, графики, таблицы) / Янге Е., Эмде Ф., Леш Ф. – М.: Наука, 1994. – 344с.
4. Олвер Ф. Асимптотика и специальные функции / Олвер Ф. – М.: Наука, 2000. – 528с.

Поступила в редколлегию 26.09.2014.