

смочена быстро испаряющейся жидкостью или если происходит конденсация пересыщенного пара на капле, то имеет место относительное движение капли и пара, известное как течение Стевана [4]. Для сферических капли или частицы скорость относительного движения равна

$$v = \frac{D(C_S - C_\infty) \alpha M}{Cr^2 M'},$$

где D — коэффициент диффузии газа в смесь, M - молекулярный вес газа, M' - молекулярный вес воды, r - расстояние, измеряемое от центра капли, C_S - концентрация воды при $r = a$, C_∞ - концентрация воды при $r = \infty$, C - концентрация газа.

■

- 1 ■
- 2 ■
- 3 ■
- 4 ■

■

К ВОПРОСУ ОБОСНОВАНИЯ РАЦИОНАЛЬНОЙ ФОРМЫ СЕЧЕНИЯ ПОДЪЕМНОЙ ТРУБЫ КОРОТКОГО ЭРЛИФТА

Малыгин С.С. канд. техн. наук, доц.,

Малеев В.Б. канд. техн. наук, доц

Доказано, что в коротком эрлифте с квадратным сечением подъемной трубы прекращается вращательное движение газожидкостной смеси. Получена зависимость для определения подачи такого эрлифта.

Is proved, that in short air-lift with a square cut of an elevating pipe the rotary driving gas-liquid of a mixture stops. The association for the definition of feeding such air-lift is obtained

Короткие эрлифты $((H + h)/d < 40)$ в настоящее время получили довольно широкое применение в народном хозяйстве. Они используются при золошлакоудалении на тепловых элек-

тростанциях, на углубке и расчистке морских судоходных каналов и фарватеров, в качестве гидротранспортных установок технологических цепей горнообогатительных предприятий, при гидравлической очистке водосборных емкостей на угольных шахтах и рудниках, для транспортировки и обработки бытовых и промышленных стоков на очистных сооружениях городов, в качестве циркуляционных установок обезжиривающих и травильных ванн в трубном производстве и т.д. Область использования коротких эрлифтов в различных отраслях народного хозяйства непрерывно расширяется. В связи с этим растет разнообразие условий их работы, требуемых параметров и конструкций.

При сравнительно простом устройстве эрлифту присущ очень сложный рабочий процесс подъема жидкости. Движение газо-жидкостной смеси в подъемной трубе эрлифта осуществляется за счет искусственного изменения ее плотности путем ввода через смеситель определенного количества сжатого воздуха и его последующего расширения при совместном с жидкостью восходящем движении. Это движение происходит под действием гравитационного поля Земли за счет энергии расширения вводимого в подъемную трубу сжатого воздуха. Следовательно, возбудитель движения находится внутри рассматриваемой системы (подъемной трубы) и никаких других внешних возбудителей движения газожидкостной смеси нет. Такое движение является свободным.

Передача энергии от менее плотной среды (сжатый воздух) к более плотной (жидкость) происходит не мгновенно, а в течение определенного времени и на определенном пути. При этом сжатый воздух не растворяется в жидкости, а движется в виде пузырей различного объема в восходящем направлении.

Исследованиями ряда авторов [1] установлено, что на пузырь газа или пара, всплывающий в объеме жидкости значительного поперечного сечения действуют: подъемная сила, вызываемая градиентом давления в направлении движения пузыря, сила сопротивления окружающей пузырь массы жидкости и сила поверхностного натяжения. Последняя стремится придать пу-

зырю шарообразную форму. С использованием модификации Стоксового закона сопротивления твердых сферических частиц Хадамард и Рибчинский [3, 4] получили решение уравнения движения пузыря без учета сил инерции в поле потока

$$F_C = 6\pi r \bar{\mu} v_0 \frac{3\bar{\mu} + 3\bar{\mu}_p}{3(\bar{\mu} + \bar{\mu}_p)}.$$

Но с учетом изменения напряжений на границе раздела, обусловленных совместным влиянием поверхностного натяжения и динамической составляющей, распределение которой по поверхности сферы неравномерно, выражение для силы сопротивления примет вид:

$$F_C = 6\pi r \bar{\mu} v_0 \frac{\mu_s + r(2\bar{\mu} + 3\bar{\mu}_p)}{\mu_s + 3r(\bar{\mu} + \bar{\mu}_p)},$$

где μ_s - коэффициент поверхностной вязкости; $\bar{\mu}$ и $\bar{\mu}_p$ - вязкость жидкости вне и внутри сферы соответственно; v_0 – скорость центра сферы относительно жидкой среды; r – радиус сферы.

Вследствие неодинаковости давлений по окружности пузыря он деформируется. При этом, чем больше объем пузыря, тем более его форма отличается от шаровой, так как снижается влияние силы поверхностного натяжения. Она становится малой по сравнению с другими двумя действующими на пузырь силами со стороны жидкой фазы. Так как подъемная сила и сила сопротивления движению пузыря действуют в противоположных направлениях, то он начинает сплющиваться. Причем пузырь сплющивается в плоскости, нормальной направлению его движения, увеличивая силу сопротивления. Это приводит к снижению скорости всплытия пузыря и, при достижении ею какого-то минимального значения, изменению направления его движения на 90° , при котором уменьшается площадь его сечения, нормальная новому направлению движения. В новом направлении из-за снижения силы сопротивления опять возрастает влияние силы поверхностного натяжения, и пузырь снова стремится принять шарообразную форму, которая в дальнейшем, из-за от-

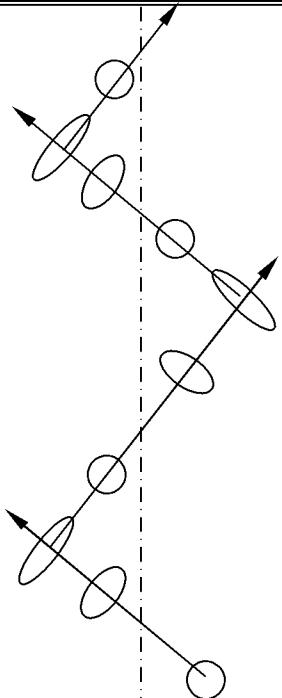


Рис.1 - Движення одиночного пузыря в жижності

жижності смесі жижка фаза, маюча значително більшу щільність (в 600 ... 800 раз) під дією виникнені центробежних сил викидається до стінки підйомної труби, а повітряні пузырі сливаються в сплошний газоподібний шнур довжиною до кількох метрів, рухаючись навколо осі труби.

В довгих ерліфтах довжина підйомної труби значително більше довжини формуючихся газових шнурів. Поэтому, находясь в замкнутых объемах, за счет інтенсивного перемешування газоподібна фаза продовжує передавати енергію жижці.

Якщо ж підйомна труба короткого ерліфта, особливо при значительних діаметрах (> 100 мм), має довжину в кількох метрах, то при круглій формі сечення в ній за рахунок вращательного руху газожижності смесі також будуть формуватися газові шнурі, але їх довжина може періодично перевищувати довжину підйомної труби. Це буде відбуватися тим

значеннях вище причин, опять починається в сплющеному. Таким чином, пузырь все час відбувається з зміненою швидкістю, змінюючи свою траекторію, як показано на рис.1.

При обмеженому круглому сеченні підйомної труби не одиночному, а груповому руху повітряних пузырів таке змінення їх швидкостей та траекторій приводить до колебальному процесу та виникненню відцентрового руху газожижності смесі на окремих ділянках підйомної труби ерліфта круглого сечення.

При виникненні відцентрового руху газожижності смесі, маюча значително більшу щільність

чаще, чем меньше отношение $(H+h)/d$. Когда газовый шнур становится больше длины подъемной трубы эрлифта, на всей ее длине образуется непрерывный газовый канал, по которому свободно проходит объем воздуха, практически не передавая энергии жидкой фазе. Такое явление приводит к значительному снижению экономичности короткого эрлифта.

Его можно предотвратить или хотя бы значительно снизить, только исключив возникновение вращательного движения газожидкостной смеси в подъемной трубе.

Как показали проведенные ранее в ДПИ и на Днепропетровском трубопрокатном заводе экспериментальные исследования циркуляционных эрлифтов [2], вращательное движение газожидкостной смеси можно ликвидировать, заменив круглую форму сечения подъемной трубы на квадратную. При квадратном сечении подъемной трубы колебательный процесс движения газожидкостной смеси сохраняется, но прекращается ее вращательное движение вследствие многократного отражения воздушных пузырей навстречу друг другу от противоположных плоских стенок.

Согласно экспериментальным исследованиям, форма пузырьков близка к сферической, даже при больших числах Рейнольдса при условии сохранения малым числа Вебера ($We = 2r \cdot \rho * v_0^2 / \sigma$, где σ - поверхностное натяжение на границе раздела). Пузырьки сохраняют сферическую форму при значениях числа Рейнольдса до 400. При более высоких числах Рейнольдса пузырьки становятся плоскими, превращаясь из сплющенного сфероида в сфероидальную чашку. При этом в пузырях газа устанавливается тороидальная циркуляция, усиливающаяся с ростом диаметра пузырьков и коэффициент сопротивления таких пузырьков

$$C_D = \frac{32}{Re} \left[1 + 2 \frac{\bar{\mu}_p}{\bar{\mu}} - 0,314 \frac{1 + 4(\bar{\mu}_p + \bar{\mu})}{Re^{1/2}} \right].$$

Испытания проводились при относительных погружениях от 0,6 до 0,75.

Для определения подачи короткого эрлифта с подъемной трубой круглого сечения на оптимальном режиме нами ранее была предложена эрлифтная зависимость [2], дающая удовлетворительную сходимость с реальными данными при $l/d \leq 20$:

$$Q = 0,305 \frac{\alpha^{0,5} \cdot d^{2,5}}{(\lg d \cdot \ln(55/h))^{1,5}}, \text{ м}^3/\text{час},$$

где α - относительное погружение;

d – внутренний диаметр подъемной трубы, см;

h – глубина погружения смесителя, м.

Для определения оптимальной подачи короткого эрлифта при квадратном сечении подъемной трубы можно воспользоваться этой зависимостью, умножив ее на коэффициент увеличения подачи k_y , и, заменив входящий в нее диаметр d эквивалентным при квадратном сечении

$$d_3 = \frac{2a}{\sqrt{\pi}}, \text{ м}$$

где a – размер стороны квадрата, м.

Следовательно, зависимость для определения оптимальной подачи эрлифта с квадратным сечением подъемной трубы будет иметь вид:

$$Q = 0,305k_y \frac{\alpha^{0,5} \cdot (2a / \sqrt{\pi})^{2,5}}{[\lg(2a / \sqrt{\pi}) \cdot \ln(55/h)]^{1,5}}, \text{ м}^3/\text{час}.$$

Для выявления возможных других рациональных форм сечений подъемных труб коротких эрлифтов, кроме квадратной, необходимы дальнейшие исследования.

- 1
- 2
- 3
- 4