

В. И. Р я ж с к и х, М. И. С л ю с а р е в, А. А. Б о г е р, С. В. Р я б о в (Воронеж, ВГТА). **Образование осадка малоцентрированной полидисперсной взвеси в цилиндрическом резервуаре при ее импульсном вводе через свободную поверхность.**

В криогенной технике возникает необходимость сброса давления из парового пространства с целью охлаждения хранящихся ожиженных газов [1]. Показано [2], что в этом случае за счет переохлаждения поверхностного слоя может образоваться криовзвесь высококипящих примесей (кислород и азот в жидком водороде, диоксид углерода в жидком кислороде и т. д.). Так как время кристаллизации примесей намного меньше времени их седиментации, можно считать, что ввод твердой фазы через свободную поверхность жидкости осуществляется по закону прямоугольного импульса с известной функцией плотности распределения частиц в пространстве размеров. Осложняющим фактором процесса седиментации образующейся полидисперсной взвеси является крупномасштабное перемешивание в жидкости, вызванное теплопритоками извне через теплоизоляционную систему. Предлагаемая математическая модель осаждения базируется на классических диффузионных представлениях [3], [4], формализованная безразмерная запись которой представлена следующей системой уравнений:

$$\frac{\partial N}{\partial \theta} = \frac{\partial N}{\partial Z} + Bo^{-1} \left[\frac{\partial^2 N}{\partial Z^2} + \xi^2 \left(\frac{\partial^2 N}{\partial R^2} + \frac{1}{R} \frac{\partial N}{\partial R} \right) \right], \quad (1)$$

$$N|_{\theta=0} = 0, \quad (2)$$

$$\left(N + Bo^{-1} \frac{\partial N}{\partial Z} \right) \Big|_{Z=0} = K_Z N|_{Z=0}, \quad (3)$$

$$\left(N + Bo^{-1} \frac{\partial N}{\partial Z} \right) \Big|_{Z=1} = \mathbf{1}(\theta) - \mathbf{1}(\theta - \theta_0), \quad (4)$$

$$\frac{\partial N}{\partial R} \Big|_{R=0} = 0, \quad (5)$$

$$\xi Bo^{-1} \frac{\partial N}{\partial R} \Big|_{R=1} = -R_R N|_{R=1}, \quad (6)$$

где $\theta = w_0 \tau / h$, $Z = z/h$, $R = r/r_0$, $N = n w_0 / h$, $\xi = h/r_0$, $Bo = w_0 h / D$, $K_Z = k_z / w_0$, $K_R = k_r / w_0$; $\mathbf{1}(\theta)$ — функция Хэвисайда; θ_0 — относительная продолжительность импульса; z , r , τ — текущие цилиндрические координаты и время; h , r_0 — высота столба жидкости и радиус резервуара; k_z , k_r , w_0 — кинетические коэффициенты скорости образования осадка на дне и боковой поверхности, стоксовская скорость осаждения частиц размера l ; j — штучный поток частиц размера l через единичную свободную поверхность жидкости; D — эффективный коэффициент перемешивания жидкости.

Решение системы (1)–(6) получено последовательным применением интегральных преобразований Ханкеля и Лапласа: при $4K_Z / [Bo(1 - 2K_Z)] < 1$ и $K_Z < 1/2$;

$$\begin{aligned} N(Z, R, \theta) = & 2 \sum_{m=1}^{\infty} \frac{J_1(p_m)}{p_m [J_0^2(p_m) + J_1^2(p_m)]} J_0(\cdot) p_m R \\ & \times \left\langle \frac{A(\lambda, Z)}{B(\lambda)} [1 - \exp\{-\theta_0 \alpha(\lambda, p_m)\}] \exp\{\theta \alpha(\lambda, p_m)\} \right. \\ & \left. + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{C(\mu_n, Z)}{D(\mu_n)} [1 - \exp\{-\theta_0 \beta(\mu_n, p_m)\}] \exp\{\theta \beta(\mu_n, p_m)\} \right\rangle, \end{aligned}$$

где

$$\alpha(\lambda, p_m) = -\frac{Bo}{4} - \xi^2 \frac{p_m^2}{Bo} + \frac{\lambda^2}{Bo}, \quad \beta(\mu_n, p_m) = -\frac{Bo}{4} - \xi^2 \frac{p_m^2}{Bo} + \frac{\lambda_n^2}{Bo},$$

$$\begin{aligned}
A(\lambda, Z) &= - \left[- \frac{Bo}{2\lambda} (1 - 2K_Z) \operatorname{sh}(\lambda Z) + \operatorname{ch}(\lambda Z) \right] \exp \left\{ \frac{Bo}{2} (1 - Z) \right\}, \\
B(\lambda) &= \left\{ \frac{\lambda}{Bo} - \frac{Bo}{4\lambda} (1 - 2K_Z) + \alpha(\lambda, p_m) \left[\frac{Bo^2}{8\lambda^3} (1 - 2K_Z) + \frac{Bo K_Z}{2\lambda} + \frac{1}{2\lambda} \right] \right\} \\
&\quad \times \operatorname{sh} \lambda + \left\{ K_Z + \alpha(\lambda, p_m) \left[\frac{1}{2} - \frac{Bo^2}{8\lambda^3} (1 - 2K_Z) \right] \right\} \operatorname{ch} \lambda, \\
C(\mu_n, Z) &= \left[- \frac{Bo}{2\mu_n} (1 - 2K_Z) \sin(\mu_n Z) + \cos(\mu_n Z) \right] \exp \left\{ \frac{Bo}{2} (1 - Z) \right\}, \\
D(\mu_n) &= \left\{ - \frac{\mu_n}{Bo} - \frac{Bo}{4\mu_n} (1 - 2K_Z) + \beta(\mu_n, p_m) \left[- \frac{Bo^2}{8\mu_n^3} (1 - 2K_Z) + \frac{Bo K_Z}{2\mu_n} \right. \right. \\
&\quad \left. \left. + \frac{1}{2\mu_n} \right] \right\} \sin \mu_n + \left\{ K_Z + \beta(\mu_n, p_m) \left[\frac{1}{2} + \frac{Bo^2}{8\mu_n^3} (1 - 2K_Z) \right] \right\} \cos \mu_n,
\end{aligned}$$

p_m, μ_n, λ — корни уравнений

$$\begin{aligned}
\frac{J_0(p_m)}{J_1(p_m)} &= \frac{\xi p_m}{Bo K_R}, \quad \operatorname{tg} \mu_n = \frac{4K_z \mu_n}{Bo(1 - 2K_Z) + 4Bo^{-1} \mu_n^2}, \\
\operatorname{tg} \lambda &= \frac{4K_z \lambda}{Bo(1 - 2K_Z) - 4Bo^{-1} \lambda^2}
\end{aligned}$$

при $4K_z/[Bo(1 - 2K_Z)] \geq 1$ и $A(\lambda, z) = 0$.

Обобщение полученного решения на полидисперсный случай проведено с использованием принципа суперпозиции концентрационных полей для различных размеров частиц в силу малоцентрированности рассматриваемых взвесей и предположения о выполнении гипотезы сплошности. В результате найдены аналитические выражения для безразмерной локальной и средней в объеме жидкости массовых концентраций

$$\begin{aligned}
C(Z, R, \bar{\theta}) &= \int_0^\infty L^3 F_N(Z, R, L, \bar{\theta}) dL, \\
\bar{C}(\bar{\theta}) &= \int_0^1 \int_0^1 C(Z, R, \bar{\theta}) dZ dR = \int_0^\infty L^2 \int_0^1 \int_0^1 F_n(Z, R, L, \bar{\theta}) dZ dR dL
\end{aligned}$$

и относительных толщин осадков на дне и боковой поверхности резервуара

$$\begin{aligned}
\frac{\delta(R, \bar{\theta})}{\bar{\delta}} &= \int_0^{L_{\max}} L^3 K_Z(L) W_0(L) \left[\int_0^{W_0(L) \bar{\theta}} F_N(0, R, L, \bar{H}) d\bar{H} \right] dL, \\
\frac{\delta(Z, \bar{\theta})}{\bar{\delta}} &= \int_0^{L_{\max}} L^3 K_Z(L) W_0(L) \left[\int_0^{W_0(L) \bar{\theta}} F_N(Z, 0, L, \bar{H}) d\bar{H} \right] dL.
\end{aligned}$$

Здесь $\bar{\delta}$ — толщина осадка при его равномерном распределении по смоченной поверхности; $L = l/\bar{l}$, \bar{l} — среднечисленный размер частиц; $F_n(Z, R, L, \bar{\theta}) = \bar{\theta}_0^{-1} F_J(L) N Z, L, R, \bar{\theta}/W_0(L)$ — безразмерная локальная функция плотности распределения частиц по размерам; $F_J(L)$ — исходная безразмерная функция плотности распределения частиц по размерам, поступивших через свободную поверхность жидкости; $\bar{\theta}_0 = \theta(L, \tau)/W_0(L)$; L_{\max} — максимальный относительный размер частиц.

Проведенный вычислительный эксперимент позволил подтвердить корректность принятых допущений при синтезе математической модели и идентифицировать локальное распределение осадка на смоченной поверхности.

Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ, проекты № 07-08-00166а и № 09-08-97536р_центр_а.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Филин Н. В., Буланов А. Б.* Жидкостные криогенные системы. Л.: Машиностроение, 1985, 247 с.
2. *Ряжских В. И., Слюсарев М. И., Богер А. А., Рябов С. В.* Кристаллизация высококипящих примесей при сбросе давления из парового пространства криогенных резервуаров. — Вестник ВГТУ, 2008, т. 4, № 1, с. 77–81.
3. *Харин В. М., Ходорков И. Л., Ряжских В. И.* Диффузионная модель полидисперсных взвесей. — Теор. основы хим. технол., 1986, т. 20, № 6, с. 733–739.
4. *Харин В. М., Ряжских В. И.* К теории осаждения. — Теор. основы хим. технол., 1989, т. 23, № 5, с. 651–658.