03 Разделение смесей и тепломассоперенос в связанных каналах

© А.Ф. Глухов, В.А. Демин, Г.Ф. Путин

Пермский государственный университет E-mail: demin@psu.ru

Поступило в Редакцию 24 января 2008 г.

Изучены стационарные и колебательные режимы тепловой конвекции бинарной смеси в узких связанных каналах при действии положительной и отрицательной термодиффузии. Показано, что в случае положительной термодиффузии при малых надкритичностях имеют место специфические колебательные течения. Предложен механизм, объясняющий наблюдаемые явления, подтвержденный численным решением задачи. Выявлена возможность использования связанных каналов в технологических процессах по разделению жидких бинарных смесей на компоненты.

PACS: 44.35.+c,47.60.Dx, 47.55.-t, 47.5.+a

Экспериментальная установка состояла из металлического стержня, в котором были выточены два продольных параллельных канала квадратного сечения шириной $2d = 3.2 \,\mathrm{mm}$ и высотой $h = 50 \,\mathrm{mm}$. Каналы соединялись вверху и внизу перемычками того же профиля, которые были снабжены массивными изотермическими теплообменниками (рис. 1, a). В результате при подогреве снизу создавалось однородное по сечению и линейное по длине стержня распределение температуры. Для проведения визуальных наблюдений каналы закрывались прозрачной пластиной, что позволяло напрямую наблюдать за течением. Интенсивность течения фиксировалась дифференциальной термопарой, установленной по высоте в середине каналов. Каждый спай термопары достигал центра канала и некоторым образом усреднял температуру в поперечном сечении. При сопоставлении результатов расчетов и термопарных измерений использовался эмпирический коэффициент осреднения. В части опытов в каналах были дополнительно размещены 11 термопар для измерения распределения температуры по высоте. ЭДС термопар измерялась цифровым прибором "Термодат"

45



Рис. 1. Разделение смеси на компоненты: a — схема каналов и характерные профили концентрации примеси C(x) в поперечном сечении; большие стрелки указывают направление движения жидкости; маленькие стрелки характеризуют термодиффузионное перераспределение примеси при нормальной термодиффузии; b — вертикальное распределение концентрации примеси вдоль правого и левого каналов (стрелки указывают направление течения), сплошная и штриховая линии — соответственно концентрация на оси канала и на расстоянии четверти ширины канала у стенки.

Т29БМ1. При использовании медь-константановых термопар прибор Т29БМ1 обеспечивал измерение температуры с разрешением 0.01°С. Измерительные приборы были подключены к USB-порту компьютера через конвертор и опрашивались при помощи программы Termodat 7.29. Автоматизированная система измерений была разработана при участии предприятия "Система контроля" (г. Пермь). Перед заливкой в каналы смеси тщательно перемешивались в течение 10-15 min путем интенсивных взбалтываний. В качестве рабочих жидкостей использовались смесь четыреххлористого углерода CCl₄ и декана C₁₀H₂₂, раствор сульфата натрия Na₂SO₄ в воде и раствор спирта в воде. Концентрационный

коэффициент плотности β_c таких смесей достаточно велик, так что даже малые градиенты концентрации создают сильные неоднородности плотности, которые могут быть причиной возникновения конвекции.

Несмотря на высокую теплопроводность металлических границ, тепловым взаимодействием левого и правого каналов в расчетах пренебрегалось. Система координат выбиралась так, чтобы ось z была направлена вдоль оси канала (γ — единичный вектор, направленный вертикально вверх). Условия подогрева таковы, что на вертикальных границах поддерживается линейное распределение температуры. При таком распределении температуры в жидкости возможно состояние механического равновесия. Для теоретического описания течений бинарных смесей воспользуемся уравнениями конвекции для несжимаемой жидкости в приближении Буссинеска [1]:

$$\frac{\partial \mathbf{v}}{\partial t} + (\mathbf{v}\nabla)\mathbf{v} = -\nabla p + \Delta \mathbf{v} + \frac{\mathrm{Ra}H}{\mathrm{Pr}}(T-C)\gamma, \qquad \mathrm{div}\,\mathbf{v} = \mathbf{0}, \qquad (1)$$

$$\frac{\partial T}{\partial t} + (\mathbf{v}\nabla)T = \frac{1}{\Pr}\Delta T, \qquad \frac{\partial C}{\partial t} + (\mathbf{v}\nabla)C = \frac{1}{\mathrm{Sc}}(\Delta C + \varepsilon \Delta T), \qquad (2)$$

где v, T, p, C — безразмерные поля скорости, температуры, давления и концентрации тяжелой примеси; H — безразмерная высота каналов. Эффекты, связанные с наличием примеси в жидкости, характеризуются коэффициентами диффузии D и термодиффузии α . В рамках приближения (1)–(2) предполагается, что потоки вещества и тепла обусловлены градиентами концентрации и температуры $\mathbf{J} = -\rho D(\nabla C + \alpha \nabla T)$, $\mathbf{q} = -\kappa \nabla T$, где ρ , κ — средняя плотность и коэффициент тепло-проводности жидкости. Система уравнений (1)–(2) содержит четыре безразмерных параметра

$$\Pr = \frac{\nu}{\chi}, \quad Sc = \frac{\nu}{D}, \quad Ra = \frac{g\beta_t \Theta d^3}{\nu\chi}, \quad \varepsilon = \frac{\alpha\beta_c}{\beta_t}.$$
 (3)

Три из них — числа Прандтля, Шмидта и Рэлея (ν , χ , β_t — коэффициенты кинематической вязкости, температуропроводности и теплового расширения, Θ — перепад температур на верхнем и нижнем теплообменниках). Дополнительный безразмерный параметр ε описывает действие термодиффузии в смеси. На вертикальных границах каналов для скорости используется условие прилипания $\mathbf{v}|_{\Gamma} = 0$. Стенки каналов считаются идеально теплопроводными, поэтому возмущения

температуры на вертикальных границах расчетной области равны нулю. Помимо этого на твердых непроницаемых для вещества стенках каналов отсутствует нормальная компонента плотности диффузионного потока $J_n = 0$. Также накладывается условие нулевого расхода через сечение обоих каналов. В вертикальном направлении поля аппроксимировались тригоометрическим базисом и применялась галеркинская процедура осреднения. В поперечном сечении каналов краевая задача решалась методом конечных разностей. Компьютерный модуль был написан на языке программирования FORTRAN-90. В итоге удалось получить удовлетворяющее граничным условиям распределение концентрации в поперечном сечении канала, которое, как и ожидалось, по сравнению с полями температуры и скорости оказалось в расчетах самым сложным по структуре. Расчет стационарных течений удалось выполнить полуаналитически (рис. 2, амплитудные кривые 1, 2 и 3).

Эксперименты показывают, что тепловая конвекция бинарной смеси в связанных каналах возникает "жестко" не зависимо от знака термодиффузии. Пороговое значение числа Рэлея, ниже которого жидкость возвращается в состояние механического равновесия, приблизительно равно критическому числу Рэлея для однородной жидкости. Критический перепад температуры для волны растворов составляет 6.3°С, а для раствора CCl₄ в декане C₁₀H₂₂ с весовой концентрацией 3% этот перепад равен 1.5°С. При сопоставлении результатов экспериментов с теорией будем использовать параметр надкритичности $\mu_t = \text{Ra}/\text{Ra}_c$. В случае положительной термодиффузии при превышении критического числа Рэлея Rac сначала имеют место колебательные течения, амплитуда которых меняется по гармоническому закону (рис. 2, кривая 4). С ростом надкритичности гармонические колебания сменяются сложными нелинейными колебаниями типа "перебросов" (рис. 2, кривая 5 [2]). Временная эволюция "перебросового" течения такова (рис. 2, фрагменты b и c): после переходного процесса в каналах устанавливается циркуляция определенного направления, на фоне которой вблизи некоторых средних величин наблюдаются колебания с более высокой частотой. Через определенное время, равное периоду "перебросов", скорость в каналах начинает резко уменьшаться и направление закрутки меняется на противоположное. Причина смены закрутки связана с тем, что в канале, в котором наблюдалось подъемное течение, постепенно накапливается тяжелая примесь, а в канале с опускным течением возникает недостаток тяжелой примеси, в резуль-



Рис. 2. Амплитудные кривые различных типов течений. Сплошные линии — теоретические кривые для Sc = 700, Pr = 7; *1*, *3* — ε = 0.02 – 0.015; *2* — предельный ε = 0; 4, 5 — соответственно амлитуда гармонических и перебросовых колебаний; *6* — амплитуда стационарного течения, вычисленная методом конечных разностей. Экспериментальные точки: 7 — вода; *8* — раствор C₂H₅OH в воде (5%); *9* — раствор Na₂SO₄ в воде (15%); *10* — раствор CCL₄ в декане (разные концентрации). Фрагменты: *a* — установление стационарного течения через пикообразные выбросы; *b*, *c* — перебросовые колебания (соответственно эксперимент и теория).

тате чего течение затормаживается и направление закрутки меняется на противоположное. На первый взгляд может показаться, что при положительной термодиффузии колебательные движения невозможны. Каналы имеют в среднем разную температуру, и ожидается, что через верхнюю и нижнюю перемычки в канал с подъемным течением должна диффундировать легкая компонента. В действительности в канале с подъемным течением может накапливаться тяжелая примесь.

При протекании жидкости по длинным узким каналам с высокотеплопроводными гранями неизбежно возникают градиенты температуры в горизонтальной плоскости. В канале с подъемным течением вектор градиента направлен из потока к боковым стенкам, в канале с опускным течением — наоборот, от стенок к середине канала. Когда жидкость течет достаточно медленно, в канале с опускным течением из-за термодиффузии в середине потока накапливается тяжелая примесь и затем "конвективно" переносится в канал с подъемным течением (рис. 1, а). Пока элемент жидкости движется вверх, тяжелая примесь перемещается из-за положительной термодиффузии к стенкам канала, т.е. выносится из потока. В результате примесь не возвращается обратно в канал с опускным течением, а накапливается в канале с подъемным течением, вследствие чего происходит торможение и возникает течение с противоположной закруткой, т.е. рождаются колебания. Дальнейшее увеличение надкритичности ($\mu > 1.5$ для смеси CCl₄ и C₁₀H₂₂ и $\mu_t > 1.1$ для раствора Na₂SO₄ в воде с весовой концентрацией 16%) приводило к тому, что период перебросов неограниченно возрастал, и система переходила в одно из двух устойчивых стационарных состояний с определенным направлением движения. Ниже экспериментального порога при положительной термодиффузии теория предсказывает существование медленных стиационарных течений (рис. 2, кривая *1*). Расчеты показывают, что выход на этот медленный режим происходит через пикообразные выбросы (рис. 2, фрагмент a) в течение очень длительного времени, величина которого на несколько порядков превышает время проведения среднестатистического эксперимента. В результате в обычном по времени эксперименте конвективный порог оказывается сильно завышенным и отвечает "жесткому" возбуждению колебательной конвекции. Для смесей с отрицательным коэффициентом термодиффузии (водно-спиртовые смеси) в надкритической области $(1 < \mu_t < 2)$ устанавливалась стационарная конвекция. Регулярных колебаний вблизи порога не наблюдалось. Это также согласуется с результатами расчетов (рис. 2, кривая 3). Зависимость концентрации примеси от вертикальной координаты приведена на рис. 1, *b* в режиме стационарного течения для набора параметров $\varepsilon = 0.02, H = 30.5,$ Sc = 1000, Pr = 7. В канале с подъемным течением в среднем имеет место недостаток тяжелой примеси, а в канале с опускным течением избыток. Таким образом, конвективная петля может использоваться как установка для разделения смесей на компоненты. Процесс разделения

смесей происходит в динамике, на фоне конвективного переноса, т.е. быстрее, чем в статике. В отличие от термодиффузионной колонны в связанных каналах отсутствуют встречные гидродинамические потоки, т.е. в области высоких надкритичностей течение дольше остается ламинарным.

Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ (код р_Урал_а № 07-08-96035).

Список литературы

- [1] Гершуни Г.З., Жуховицкий Е.М. Конвективная устойчивость несжимаемой жидкости. М.: Наука, 1972.
- [2] Глухов А.Ф., Демин В.А., Путин Г.Ф. // Изв. РАН. МЖГ. 2007. № 2. С. 13–23.