

Раздел 7. Элементы теории массообмена

§ 20. Уравнения теории массообмена

20.1 Основные понятия

Массообмен – необратимый перенос массы компонента смеси в пределах одной или нескольких фаз.

Массообмен включает массоотдачу (перенос вещества от границы раздела в глубь фазы) и массопередачу (перенос вещества из одной фазы в другую через поверхность раздела фаз).

Осуществляется в результате хаотического движения молекул (молекулярная диффузия), макроскопического движения всей среды (конвективный перенос), а в турбулентных потоках – также в результате хаотического движения вихрей различного размера.

При наличии массопереноса в движущейся среде скорость движения отдельных компонентов вследствие диффузии может не совпадать со скоростью движения среды в целом. В качестве последней можно рассмотреть среднюю массовую скорость:

$$v = \frac{\sum_{i=1}^n \rho_i v_i}{\sum_{i=1}^n \rho_i}, \quad (7.1)$$

где n – число компонентов смеси, ρ_i – парциальная плотность, v_i – скорость движения i -го компонента. При этом плотность смеси:

$$\rho = \sum_{i=1}^n \rho_i. \quad (7.2)$$

Вектор плотности потока массы характеризует импульс единицы объема смеси и определяется согласно:

$$\vec{J} = \rho \vec{v}. \quad (7.3)$$

Отметим, что $[J] = \frac{\text{кг}}{\text{м}^2 \cdot \text{с}}$. (7.3) \Rightarrow вектор плотности потока массы i -го компонента:

$$\vec{J}_i = \rho_i \vec{v}_i. \quad (7.3')$$

(7.1) – (7.3), (7.3') \Rightarrow

$$\sum_{i=1}^n \vec{J}_i = \vec{J}. \quad (7.4)$$

Рассмотрим характеристики конвективного и диффузионного процессов переноса массы. Плотностью конвективного потока массы i -го компонента называется величина, равная произведению $\rho_i \vec{v}_i$. Плотностью диффузионного

потока массы i -го компонента называется величина, равная разности плотностей полного и конвективного потоков массы: $\vec{j}_i = \vec{J}_i - \rho_i \vec{v} \Rightarrow (7.3')$
 \Rightarrow

$$\vec{j}_i = \rho_i (\vec{v}_i - \vec{v}). \quad (7.5)$$

Диффузионный поток массы (7.5) не зависит от выбора инерциальной системы отсчета, конвективный – зависит. Не трудно доказать, что:

$$\sum_{i=1}^n \vec{j}_i = 0. \quad (7.6)$$

Состав смеси можно охарактеризовать, например, с помощью массовой концентрации (доли) компонента c_i ($[c_i] = \text{ед.}$), которая показывает отношение парциальной плотности i -го компонента к плотности смеси (7.2):

$$c_i = \frac{\rho_i}{\rho}. \quad (7.7)$$

(7.7), (7.2) \Rightarrow

$$\sum_{i=1}^n c_i = 1. \quad (7.8)$$

При изучении совместных процессов тепло- и массообмена используется понятие энтальпии смеси h ($[h] = \frac{\text{Дж}}{\text{кг}}$). Для смеси идеальных газов:

$$h = \sum_{i=1}^n c_i h_i. \quad (7.9)$$

Диффузионные потоки вещества возникают вследствие неоднородного распределения концентрации компонентов смеси в пространстве. Такая диффузия называется концентрационной и для нее справедлив закон Фика (аналог закона Фурье в случае массопереноса):

$$\vec{j}_i = -\rho D \text{grad} c_i, \quad (7.10)$$

где ρ – плотность смеси (7.2), D – коэффициент диффузии ($[D] = \frac{\text{м}^2}{\text{с}}$).

20.2 Уравнение диффузии

Рассмотрим четыре основных закона механики сплошных сред, т.е. систему уравнений баланса (1.5) – (1.8), в случае массопереноса.

Как было показано в п. 2.1, уравнение баланса момента импульса (1.7) выполняется тождественно.

Уравнение баланса массы (1.5):

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{grad} \rho \cdot \vec{v} + \rho \text{div} \vec{v} = 0. \quad (7.11)$$

Т.к. $\text{div}(\vec{J}) = (7.3) = \text{div}(\rho \vec{v}) = \text{grad} \rho \cdot \vec{v} + \rho \text{div} \vec{v} \Rightarrow$

$$\text{div}(\rho \vec{v}) = \text{grad} \rho \cdot \vec{v} + \rho \text{div} \vec{v}. \quad (7.11')$$

(7.11') \rightarrow (7.11) \Rightarrow

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \operatorname{div}(\rho \vec{v}) = 0. \quad (7.12)$$

Уравнение (7.12) называется уравнением неразрывности.

В случае i -го компонента уравнение неразрывности (7.12) имеет вид:

$$\frac{\partial \rho_i}{\partial t} + \operatorname{div}(\rho_i \vec{v}_i) = \chi_i, \quad (7.13)$$

где χ_i – масса i -го компонента, образующегося в единицу времени в единице объема в результате химических реакций ($[\chi] = \frac{\text{кг}}{\text{м}^3 \cdot \text{с}}$). Уравнение (7.13) называется уравнением диффузии. Т.к. согласно основному закону химических реакций:

$$\sum_{i=1}^n \chi_i = 0, \quad (7.14)$$

то суммирование левой и правой частей (7.13) по i компонентам приводит к уравнению неразрывности (7.12).

Преобразуем уравнение диффузии (7.13) так, чтобы его переменной являлась концентрация i -го компонента c_i . Учтем, что $\frac{\partial \rho_i}{\partial t} = (7.7) = \frac{\partial(\rho c_i)}{\partial t} \Rightarrow$

$$\frac{\partial \rho_i}{\partial t} = \rho \frac{\partial c_i}{\partial t} + c_i \frac{\partial \rho}{\partial t}. \quad (7.15)$$

Также $\operatorname{div}(\rho_i \vec{v}_i) = (7.5) = \operatorname{div}(\rho_i \vec{v} + \vec{j}_i) = \operatorname{div}(\rho_i \vec{v}) + \operatorname{div} \vec{j}_i = (7.7) = \operatorname{div}(\rho c_i \vec{v}) + \operatorname{div} \vec{j}_i$
 \Rightarrow

$$\operatorname{div}(\rho_i \vec{v}_i) = c_i \operatorname{div}(\rho \vec{v}) + \operatorname{grad} c_i \cdot \rho \vec{v} + \operatorname{div} \vec{j}_i. \quad (7.15')$$

(7.15), (7.15') \rightarrow (7.13) \Rightarrow

$$\rho \left(\frac{\partial c_i}{\partial t} + \operatorname{grad} c_i \cdot \vec{v} \right) = -\operatorname{div} \vec{j}_i + \chi_i. \quad (7.16)$$

Уравнение диффузии вида (7.16) имеет вид, подобный виду уравнений баланса импульса и энергии, где левая часть уравнения характеризует скорость изменения физической величины (в данном случае – концентрации i -го компонента смеси), а правая – его источники (в данном случае – диффузионный поток массы i -го компонента и образование i -го компонента в результате химических реакций).

20.3 Уравнение энергии

Уравнение баланса импульса (1.6) в случае массопереноса также имеет физический смысл уравнения движения и в поле силы тяжести имеет вид:

$$\rho \left(\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \operatorname{grad} \vec{v} \cdot \vec{v} \right) = \operatorname{div} T + \rho \vec{g}. \quad (7.17)$$

Уравнение баланса внутренней энергии (1.8) в случае массопереноса на основании I начала термодинамики для смеси компонентов принимает вид:

$$\rho \left(\frac{\partial h}{\partial t} + \operatorname{div}(h\vec{v}) \right) = -\operatorname{div}\vec{q} - \operatorname{div} \left(\sum_{i=1}^n h_i \vec{j}_i \right). \quad (7.18)$$

(7.12) \rightarrow (7.18) с учетом математических преобразований \Rightarrow

$$\rho \left(\frac{\partial h}{\partial t} + \operatorname{grad}h \cdot \vec{v} \right) = -\operatorname{div}\vec{q} - \operatorname{div} \left(\sum_{i=1}^n h_i \vec{j}_i \right). \quad (7.19)$$

Уравнение (7.19) называется уравнением энергии, и так же имеет вид, подобный виду уравнений баланса импульса и энергии. Левая часть уравнения характеризует скорость изменения энтальпии смеси, а правая – его источники (в данном случае – это теплоподвод к единице объема за счет теплового потока, обусловленного неоднородностью температуры, и за счет диффузионного потока массы i -го компонента).

Уравнение энергии (7.19) справедливо как при наличии химических реакций в многокомпонентной среде, так и при их отсутствии.

В общем виде, если условие $p = \text{Const}$ не выполняется и существенна теплота трения, уравнение энергии (7.19) принимает вид:

$$\rho \left(\frac{\partial h}{\partial t} + \operatorname{grad}h \cdot \vec{v} \right) = -\operatorname{div}\vec{q} - \operatorname{div} \left(\sum_{i=1}^n h_i \vec{j}_i \right) + \frac{\partial p}{\partial t} + \varepsilon, \quad (7.20)$$

где ε – скорость диссипации энергии. Для диффузионного потока массы i -го компонента воспользуемся законом Фика: (7.10) \rightarrow (7.20) \Rightarrow

$$\rho \left(\frac{\partial h}{\partial t} + \operatorname{grad}h \cdot \vec{v} \right) = -\operatorname{div}\vec{q} + \operatorname{div} \left(\sum_{i=1}^n h_i \rho D \operatorname{grad}c_i \right) + \frac{\partial p}{\partial t} + \varepsilon. \quad (7.21)$$

Учтем, что критерием подобия, определяющим соотношение между интенсивностями переноса массы компонента диффузией и переноса теплоты теплопроводностью, является число Льюиса:

$$\text{Le} = \frac{a}{D}. \quad (7.22)$$

(7.22) \rightarrow (7.21) \Rightarrow

$$\rho \left(\frac{\partial h}{\partial t} + \operatorname{grad}h \cdot \vec{v} \right) = -\operatorname{div}\vec{q} + \operatorname{div} \left(\sum_{i=1}^n h_i \rho D (1 - \text{Le}) \operatorname{grad}c_i \right) + \frac{\partial p}{\partial t} + \varepsilon. \quad (7.23)$$

Отметим, что в прикладных задачах тепло- и массообмена двумя последними слагаемыми в (7.23) можно пренебречь.

В случае же $\text{Le} = 1$, когда уравнения диффузии и теплопроводности становятся идентичными, и профили концентраций компонентов и температуры оказываются подобными, уравнение энергии (7.23) значительно упрощается и может быть записано в форме Фурье – Остроградского:

$$\rho \left(\frac{\partial h}{\partial t} + \operatorname{grad}h \cdot \vec{v} \right) = -\operatorname{div}\vec{q}. \quad (7.24)$$

Также на практике часто встречаются случаи тепло- и массообмена в двухфазных системах (испарение, конденсация, сублимация и др.). При этом

рассмотренные выше уравнения переноса справедливы для каждой фазы. На границе раздела фаз потоки вещества, энергии и импульса должны удовлетворять условиям, которые называются условиями совместимости.

Для двух фаз вещества в проекции на ось, перпендикулярную границе раздела фаз, получим:

$$\vec{J}'_{iy} = \vec{J}''_{iy}, \quad (7.25)$$

$$\vec{J}'_y = \vec{J}''_y, \quad (7.26)$$

где соотношение (7.25) представляет собой условие совместимости для векторов плотности потока массы i -го компонента, а (7.26) – уравнение баланса массы смеси (условие совместимости для векторов плотности потока массы).

Уравнение энергетического баланса для межфазной границы получим, интегрируя уравнения энергии (7.19) в некотором элементарном объеме и полагая его толщину (пределы интегрирования) стремящейся к нулю:

$$\vec{J}'_y h' + \sum_{i=1}^n h'_i \vec{J}'_{iy} + \vec{q}'_y = \vec{J}''_y h'' + \sum_{i=1}^n h''_i \vec{J}''_{iy} + \vec{q}''_y. \quad (7.27)$$