

Уфимский государственный авиационный технический университет, Россия

ДЕТАЛИЗАЦИЯ АНАЛИЗА РАЗМЕРНОСТЕЙ И ЕЕ ПРИЛОЖЕНИЯ К ТЕПЛООБМЕНУ ПРИ КИПЕНИИ

АННОТАЦИЯ

С выделением понятия простой существенной переменной расширено применение метода анализа размерностей и даны примеры его использования при рассмотрении теплообмена при кипении жидкостей.

1. ВВЕДЕНИЕ

На практике часто приходится сталкиваться с такими процессами, для которых отсутствует соответствующая математическая модель, и тогда единственным путем их изучения становятся экспериментальные исследования. В [1–5] было показано, насколько рационально в таких случаях проводить опытные работы и устанавливать обнаруженные связи между характерными для процессов физическими величинами, если использовать обобщенные переменные в виде критериев (чисел) подобия. Именно применение метода анализа размерностей и позволило воспользоваться аппаратом обобщенных переменных. Однако результаты этого могут быть правильными и полезными лишь тогда, когда исследователь четко представляет себе, какие физические величины (характеристики) определяют суть объекта исследования, т.е. важны для протекания соответствующего физического процесса.

Эти характеристики, как правило, имеют определенную размерность, и их численное значение в известной мере зависит от выбранной системы единиц измерения. Чтобы избежать этой зависимости, не связанной с физическим содержанием изучаемого процесса, при сравнении и обобщении результатов исследования используют одну и ту же систему единиц измерения или, что более универсально, формируют безразмерные переменные в виде конечных произведений степеней существенных величин-характеристик.

2. ОСНОВНОЕ СОДЕРЖАНИЕ

Как утверждает известная “ π -теорема” Бэкингема, существует бесконечно много эквивалентных друг другу систем из одного и того же количества n безразмерных независимых комплексов π_1, \dots, π_n , из которых могут быть получены все остальные безразмерные комплексы в виде степеней $\pi_1^{\alpha_1}, \dots, \pi_n^{\alpha_n}$ с действительными показателями $\alpha_1, \dots, \alpha_n$.

Независимость комплексов π_1, \dots, π_n означает, что ни один из них не составляется из других в виде произведений их степеней. Такие “наборы” безразмерных комплексов в дальнейшем изложении бу-

дем называть базисными (или просто базисами) или фундаментальными. При этом, в соответствии с исходной формулировкой “ π -теоремы” Бэкингема, имеет место равенство

$$n = s - m, \quad (1)$$

где n – максимальное число независимых безразмерных комплексов; s – количество всех существенных переменных; m – минимальное количество размерностей первичных переменных, составляющих размерности всех s .

Позднее рядом исследователей [6] было показано, что соотношение (1) выполняется, вообще говоря, не всегда и в общем случае вместо него должно рассматриваться равенство

$$n = s - \tilde{m}_1, \quad (2)$$

где \tilde{m}_1 – максимальное количество существенных переменных, которые не могут быть объединены в безразмерный комплекс.

Можно показать, что $\tilde{m}_1 \leq m$, причем имеются случаи, когда $\tilde{m}_1 < m$, и тогда формула (1) неверна.

Отметим, что \tilde{m}_1 есть ранг некоторой матрицы, однозначно определяемый по известному набору существенных переменных методами линейной алгебры.

Поэтому, на наш взгляд, приобретает значение выделение условий, при которых можно предварительно оценить и (или) установить возможное число n независимых комплексов, а также решить вопрос о существовании таких комплексов на этапе формирования набора существенных для исследуемого процесса переменных еще до установления числа \tilde{m}_1 .

В этом смысле интересно, например, выделение тех или иных простых условий, при которых верна первоначальная формулировка “ π -теоремы” Бэкингема (1), так как число m находится значительно проще и быстрее, нежели \tilde{m}_1 . Сюда примыкают также вопросы выяснения условий, при которых каждая из переменных, выделенная исследователем как существенная, входила хотя бы в один безразмерный комплекс и таким образом участвовала бы реально в структуре искомой зависимости для описания изучаемого процесса. Интересно и выяснение вопросов о минимальном числе существенных переменных, порождающих безразмерные комплексы, и о формировании минимального количества новых существенных переменных из первоначально выделенного набора существенных переменных.

Назовем первичной простую существенную переменную, если она имеет размерность ненулевой степени, и обозначим через \tilde{m} число таких переменных. Эту первичную переменную будем называть основанием данной простой переменной. Тогда, очевидно, имеют место соотношения

$$\tilde{m} \leq \tilde{m}_1 \leq m \leq s, \quad (3)$$

и можно показать, что всегда справедливы неравенства

$$\tilde{m}_1 \leq m \text{ и } n \geq s - m. \quad (4)$$

Опуская доказательства, укажем на справедливость утверждения 1 о том, что всегда имеют место неравенства

$$s - m \leq n \leq s - \tilde{m}, \quad (5)$$

и при $\tilde{m} < m$ справедливо неравенство

$$s - m \leq n \leq s - \tilde{m} - 1. \quad (6)$$

Тогда справедливы следующие следствия:

- если $\tilde{m} = m$ или $\tilde{m} = m - 1$, то верна “ π -теорема” Бэкингема в первоначальной формулировке (1);
- если $s = \tilde{m}$ или $s = \tilde{m} + 1$ и $\tilde{m} < m$, то безразмерных комплексов нет;
- при $s > m$ безразмерные комплексы всегда имеются.

Таким образом, верно и утверждение 2:

- для существования безразмерных комплексов необходимо выполнение неравенства $s > \tilde{m}$, а в случае $\tilde{m} < m$ необходимо, чтобы $s > \tilde{m} + 1$;
- для существования безразмерных комплексов достаточно того, чтобы выполнялось неравенство $s > m$, и при этом их количество n таково, что $n \geq s - m$;
- если некоторая первичная переменная участвует в размерности только одной существенной переменной, то эта существенная переменная исключается из описания процесса в терминах обобщенных переменных (безразмерных комплексов).

Из утверждения 2 вытекают следующие следствия:

- для существования безразмерных комплексов необходимо соблюдать условие $s > \tilde{m}$, а при $\tilde{m} < m$ необходимо соблюдать условие $s > \tilde{m} + 1$;
- для существования безразмерных комплексов достаточно выполнения условия $s > m$ и при этом их число равно $n \geq s - m$;
- при $\tilde{m} = m$ и $\tilde{m} = m - 1$ условия $s > \tilde{m}$ и $s > \tilde{m} + 1$ (при $\tilde{m} < m$) являются также и достаточными условиями существования безразмерных комплексов в количестве $n = s - m$;
- если исследователь предполагает, что все выбранные существенные переменные должны участвовать в формировании опи-

сания исследуемого процесса в терминах безразмерных комплексов, то необходимо, чтобы каждая размерность из числа m основных первичных величин входила бы не менее чем в две существенные переменные.

В качестве примеров приложения развитых выше положений рассмотрим получение обобщенных переменных применительно к описанию процесса теплообмена при пузырьковом кипении жидкости в сосуде, для которого до сих пор отсутствует соответствующая математическая модель.

Пример 1. Пусть существенными переменными являются плотность теплового потока q [кг/с³], ускорение внешнего поля g [м/с²] и коэффициент динамической вязкости кипящей жидкости μ [кг/(м·с)]. Тогда имеем $s = 3$, $m = 3$ и с привлечением (1) $n = s - m = 0$.

Таким образом, известная формулировка “ π -теоремы” Бэкингема в записи (1) утверждает, что в рассматриваемом случае безразмерных комплексов нет.

Между тем $\tilde{m} = 0$ ($\tilde{m} < m$), $\tilde{m}_1 = 2$ и в уточненной формулировке (2) получаем $n = s - \tilde{m}_1 = 3 - 2 = 1$. И действительно, при рассматриваемом подходе имеем один безразмерный комплекс

$$\pi = g\mu/q.$$

Пример 2. Пусть существенными переменными являются не сами давление p [кг/(м·с²)], ускорение внешнего поля g [м/с²], плотность вещества ρ [кг/м³] и плотность теплового потока q [кг/с³], а величины $\bar{p} = p/q$ [с/м], $\bar{g} = g/p$ [м²/кг] и $\bar{q} = q/\rho$ [м³/с³]. Кроме того, включим в число существенных переменных еще коэффициенты поверхностного натяжения σ [кг/с²] и динамической вязкости μ [кг/(м·с)].

Тогда имеем $s = 5$, $m = 3$, $\tilde{m} = 0$ ($\tilde{m} < m$), $\tilde{m}_1 = 2$, $n = 3$, $s - m = 2$, $s - \tilde{m} = 5$, $s - \tilde{m} - 1 = 4$, т.е. выполняется случай $s - m < n < s - \tilde{m} - 1$. Применение “ π -теоремы” Бэкингема (1) приводило бы к неверным результатам о двух безразмерных комплексах, так как согласно (1), имеем

$$n = s - m = 5 - 3 = 2.$$

На самом деле получаем с привлечением (2)

$$n = s - \tilde{m}_1 = 5 - 2 = 3,$$

т.е. имеем три безразмерных комплекса, которые таковы

$$\pi_1 = \bar{p}^3 \bar{q}, \quad \pi_2 = \bar{p}^2 \bar{g} \sigma, \quad \pi_3 = \bar{p} \bar{g} \mu.$$

Пример 3. Пусть существенными переменными являются \bar{p} [с/м], \bar{q} [м³/с³], $\sigma_1 = \sigma \bar{g}$ [м²/с²], $\mu_1 = \mu \bar{g}$ [м/с]. Тогда имеем $s = 4$, $m = 2$, $\tilde{m} = 0$ ($\tilde{m} < m$), $\tilde{m}_1 = 1$.

Нетрудно видеть, что в этом случае $s - m = 4 - 2 = 2$ и $s - \tilde{m} - 1 = 4 - 0 - 1 = 3$, и тем самым достигается правая граница неравенства (6) в

отношении возможного диапазона изменения величины n

$$2 \leq n \leq 3.$$

Применение “ π -теоремы” Бэкингема (формула (1)) привело бы к неверному результату $n=2$, тогда как истинное количество безразмерных комплексов, согласно (2), равно трем: $\pi_1 = \bar{p}^3 \bar{q}$, $\pi_2 = \bar{p}^2 \sigma_1$, $\pi_3 = \bar{p} \mu_1$.

Пример 4. Существенными переменными выбраны g [м/с²], q [кг/с³], λ [кг·м/(с³К)], μ [кг/(м·с)], ρ [кг/м³], σ [кг/с²], p [кг/(м·с²)]. Тогда имеем $s = 7$, $m = 4$, $n = s - m = 7 - 4 = 3$, “ π -теорема” Бэкингема (формула (1)) выполняется и безразмерные комплексы таковы:

$$\pi_1 = g\mu/q, \quad \pi_2 = \frac{p\mu^2}{\sigma^2\rho}, \quad \pi_3 = g\sigma\rho/p^2.$$

Заметим, что коэффициент теплопроводности λ не вошел ни в один комплекс, так как размерность температуры θ [К] не содержится в размерности ни одной другой существенной переменной, что находится в полном соответствии со следствиями, вытекающими из утверждения 2. Имея в виду включение λ в безразмерные комплексы для рассматриваемой задачи кипения жидкости, можно ввести в число существенных переменных, например, удельную теплоемкость c [м²/(с²К)] с образованием дополнительного комплекса $\pi_4 = qc/(g\lambda)$ или добавить теплоту парообразования r [м²/с²] с образованием комплекса $\pi_4^* = p^2 r/q^2$. При этих добавлениях имеем $s=8$, $m=4$, $n=s-m=4$. Если одновременно ввести дополнительно c [м²/(с²К)] и r [м²/с²], то получим безразмерные комплексы π_4 и $\pi_5 = \pi_4^*$. При этом $s = 9$, $m = 4$, $n = 9 - 4 = 5$, т.е. “ π -теорема” Бэкингема (1) справедлива.

Комплекс $\pi_1 \cdot \pi_4 = c\mu/\lambda = \text{Pr}$ представляет собой критерий Прандтля, а комплекс $\pi_3^{-1/2} = p/\sqrt{g\sigma\rho} = \text{Kp}$ – это критерий, связанный с влиянием давления на теплообмен при кипении, если в нем под ρ понимать разность плотностей ρ' и ρ'' кипящей воды и образующегося из нее пара. Кроме того, имеем также безразмерный комплекс

$$\pi_6 = \pi_1(\pi_2\pi_5)^{-1}\pi_3^{-3/2} = \frac{q}{r\mu} \sqrt{\frac{\sigma}{\rho g}}. \quad (7)$$

Полагая по-прежнему, что в нем ρ совпадает с $\rho' - \rho''$, умножим и разделим обе части (7) на $\rho'\rho''$ и получим

$$\begin{aligned} \pi_6 &= \frac{q\rho'\rho''}{r\mu\rho'\rho''} \sqrt{\frac{\sigma}{(\rho' - \rho'')g}} = \frac{w_* \sqrt{\sigma/((\rho' - \rho'')g)}}{\mu/\rho'} \frac{\rho''}{\rho'} = \\ &= \text{Re}_*^I \frac{\rho''}{\rho'}. \end{aligned} \quad (8)$$

В безразмерном комплексе π_6 множитель Re_*^I представляет собой известный критерий Рейнольдса, построенный по скорости парообразования $w_* = q/(r\rho'')$ и характеристической протяженности $l_*^I = \sqrt{\sigma/((\rho' - \rho'')g)}$.

Пример 5. В исследуемом процессе давление p [кг/(мс²)] однозначно связано с температурой кипения T'' [К]. Тогда при выборе в качестве существенных переменных $g, q, r, c, \lambda, \mu, \rho, \sigma$ и T'' получаем безразмерные комплексы $\pi_1 = g\mu/q$, $\pi_2 = q^2/(rg\rho\sigma)$, $\pi_3 = r\mu^2/\sigma^2$, $\pi_4 = c\mu/\lambda$, $\pi_5 = \frac{T''c}{r}$, среди которых $(\pi_2/\pi_3)^{1/2} \cdot \rho'/\rho'' = \text{Re}_*^I$ и $\pi_1\pi_2\pi_3^{-1}\pi_5 = \text{Re}_*^{\text{II}}$ представляют собой критерии Рейнольдса, построенные по скорости парообразования w_* и характеристической протяженности $l_*^I = \sqrt{\sigma/((\rho' - \rho'')g)}$ или $l_*^{\text{II}} = T''c\sigma\rho''/(r^2\rho'^2)$ соответственно.

Пример 6. И, наконец, если в примере 4 вместо q ввести характерную разность температур ΔT на обогреваемой поверхности и на удалении от нее, то имеем безразмерные комплексы $\pi_1 = p\mu^2/(\sigma^2\rho)$, $\pi_2 = p^2/(g\sigma\rho)$, $\pi_3 = c\mu/\lambda$, $\pi_4 = c\Delta T/r$, $\pi_5 = p^2 r/(g^2\mu^2)$, среди которых π_4^{-1} представляет собой критерий фазового превращения (критерий С.С. Кутателадзе), а $\pi_2^{1/2} = \text{Kp}$.

Заметим в дополнение к изложенному, что верно следующее *предложение*: при наличии системы из n базисных безразмерных комплексов можно из исходных существенных переменных сформировать в виде произведений их степеней $n+1$ новых существенных переменных с тем же набором базисных безразмерных комплексов.

Действительно, если π_1, \dots, π_n – фундаментальная система комплексов и x – одна из исходных существенных переменных, то в качестве упомянутой системы существенных переменных можно взять $z_1 = \pi_1 x^{k_1}, \dots, z_n = \pi_n x^{k_n}, z_{n+1} = x$, т.е. $z_i = \pi_i x_i^{k_i} (k_i \neq 0), 1 \leq i \leq n, z_{n+1} = x$.

Такую существенную переменную x будем называть образующей для нового “набора” существенных переменных z_1, \dots, z_n, z_{n+1} .

Тогда для вновь сформированной системы существенных переменных фундаментальная система имеет вид

$$\frac{z_1}{z_{n+1}^{k_1}}, \dots, \frac{z_n}{z_{n+1}^{k_n}}.$$

При этом, если x – это простая существенная переменная, то $m = \tilde{m} = 1$ и выполняется “ π -

теорема” Бэкингема (в (5) устанавливается равенство и слева и справа), т.е. $s=n+1$, $s-m = s-\tilde{m} = n+1-1 = n$. Если же x – это сложная (составная) существенная переменная, имеющая в своем составе $m>1$ размерностей, то $s-m < s-1 = n$ и “ π -теорема” Бэкингема (1) не выполняется $\tilde{m} = 0 < m$ и в правой части (6) достигается равенство $s-\tilde{m}-1 = s-1 = n$.

Вообще говоря, максимально и минимально возможные разницы между левой и правой частями (1) в результате формирования указанным способом новых существенных переменных соответственно равны m_1-1 и m_2-1 , где m_1 и m_2 – минимальное и максимальное число составляющих размерностей отдельно взятых исходных существенных переменных.

Например, взяв в качестве исходного набора существенных переменных для рассматриваемого здесь процесса кипения жидкости $g, q, \lambda, \mu, \rho, \sigma, p, r, c$, а в качестве их нового набора $z_1 = g\mu$, $z_2 = p^3/\rho$, $z_3 = g\sigma p$, $z_4 = c/(g\lambda)$, $z_5 = p^2 r$, $z_6 = q$, имеем $\pi_1 = z_1/q$, $\pi_2 = z_2/q^2$, $\pi_3 = z_3/q^2$, $\pi_4 = qz_4$, $\pi_5 = z_5/q^2$. При этом $m' = m_1 = 2$, $s' = n+1$, $\tilde{m}' = 0$, $s' - m' = n-1 < n = s' - \tilde{m}' - 1$ (штрихами отмечены величины $s, m, \tilde{m}, \tilde{m}_1$ для нового набора существенных переменных).

Максимальное отклонение от равенства, устанавливаемого “ π -теоремой” Бэкингема в форме (1), получим, взяв коэффициент теплопроводности λ в качестве исходной, образующей новую систему существенных переменных. Тогда имеем: $z_1 = g\mu/(\lambda q)$, $z_2 = p^3\lambda/(q^2\rho)$, $z_3 = g\sigma p/(\lambda q^2)$, $z_4 = qc/g$, $z_5 = p^2 r/(\lambda q^2)$, $z_6 = \lambda$. В этом случае выполняются соотношения $m' = m_2 = 4$; $s' = n+1$; $\tilde{m}' = 0$, $s' - m' = n-3$; $n = s' - \tilde{m}' - 1$, $\pi_1 = z_1\lambda$, $\pi_2 = z_2/\lambda$, $\pi_3 = z_3\lambda$, $\pi_4 = z_4/\lambda$, $\pi_5 = z_5\lambda$.

Заметим, наконец, что в случае, когда имеются $n+1$ существенных переменных, их размерности являются степенями какой-либо фиксированной переменной из их числа и поэтому каждая из них составляется из одного и того же количества m' размерностей первичных переменных. И всегда разница между левой и правой частями (1) равна $m'-1$, так что “ π -теорема” Бэкингема в этом случае выполняется лишь тогда, когда все существенные переменные являются простыми одного основания. Равенство же правых частей (5) и (6) в этой ситуации всегда достигается.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Гухман А.А. Введение в теорию подобия. М.: Высшая школа, 1973. 295 с.
2. Гухман А.А. Применение теории подобия к исследованиям процессов теплообмена. М.: Высшая школа, 1974. 328 с.

3. Седов Л.И. Методы подобия и размерности в механике. М.: Наука, 1967. 386 с.
4. Гухман А.А., Зайцев А.А. Обобщенный анализ. М.: Факториал, 1998. 303 с.
5. Цирельман Н.М. Методы теории подобия и моделирования тепломассопереноса. Уфа:Изд-во УГАТУ, 2000. 94 с.
6. Клайн С. Дж. Подобие и приближенные методы. М.: Мир, 1968. 302 с.