Альмохаммед О. А, магистрант, Кузнецов В. А., д-р техн. наук, проф., Белгородский государственный технологический университет им. В.Г. Шухова

ЧИСЛЕННОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ ЗАКОНОМЕРНОСТЕЙ ГОРЕНИЯ ПРИРОДНОГО ГАЗА В ВЕРТИКАЛЬНОЙ ТОПКЕ

kouzn@intbel.ru

С помощью компьютерной программы математического моделирования исследовано влияние закрутки вторичного воздуха на длину и форму диффузионного факела при разной скорости вылета природного газа из сопла горелки в вертикальной цилиндрической топке водонагревателя. Подтверждена адекватность математической модели. Установлены новые количественные закономерности.

Ключевые слова: природный газ, горение, факел, вертикальная топка, крутка воздуха, выталкивающая сила, математическая модель, вычислительный эксперимент

Постановка задачи

В большинстве случаев горение природного газа в промышленных топках осуществляют в диффузионном факеле, длина и форма которого зависят в основном от интенсивности турбулентной диффузии топлива и окислителя, а не от скорости химических реакций. Теоретические и экспериментальные исследования показывают, что при горизонтальном положении горелки и постоянном расходе природного газа длина прямоточного диффузионного факела оказывается прямо пропорциональной диаметру сопла горелки [1]. Коэффициент пропорциональности близок к 200, но может несколько изменяться в зависимости от состава сжигаемого топлива и средней температуры газообразной среды в факеле.

Таким образом, диффузионному горению свойственно образование длинного факела, в то время как для эффективного теплообмена в водоохлаждаемых топках требуется интенсивное сжигание топлива в коротком факеле при хорошем заполнении объема топки высокотемпературными продуктами горения. Короткий диффузионный факел получают путем закрутки потока воздуха, подаваемого на горение. Из-за повышенной сложности турбулентного тепломассопереноса в высокотемпературных газах закономерности диффузионного горения газообразного топлива в закрученном факеле оказываются теоретически трудно предсказуемыми и недостаточно изученными экспериментально.

Особый интерес вызывает исследование воздействия на факел подъемной выталкивающей силы, создаваемой силой тяжести в неоднородной или неизотермической среде. Воздействие выталкивающей силы на вертикальный факел учитывается с помощью числа подобия Фруда $Fr = u^2/dg$, где u – скорость вылета топлива из сопла горелки, d – диаметр сопла, g – ускорение свободного падения. Согласно [2], при постоянном расходе природного газа отношение длины факела, направленного вниз, к диаметру сопла приблизительно пропорционально числу Фруда в степени 0,2.

Математическая модель

Современные вычислительные методы позволяют изучать горение природного газа с помощью компьютерных программ математического моделирования процессов тепломассопереноса при турбулентном движении газообразной среды. Тепловая работа топки зависит от большого числа физико-химических, газодинамических и теплообменных процессов, взаимно связанных между собой, так что при эксплуатации топки невозможно обособленно воздействовать на какой-либо один процесс или параметр, не затрагивая всю систему в целом. Поэтому в математической модели необходимо адекватно описывать всю совокупность взаимодействующих факторов, влияющих на горение, - процессы турбулентного движения топлива, воздуха и продуктов горения, их смешение в диффузионном факеле, радиационно-конвективный теплообмен.

Математическая модель движения газообразной среды включает в себя уравнение неразрывности потока, с помощью которого вычисляют поле давления, и три уравнения Навье– Стокса, определяющие компоненты скорости *и*, *v*, *w* вдоль соответствующих осей координат. Введение турбулентного аналога коэффициента вязкости в дифференциальные уравнения позволило применить их для моделирования турбулентных течений. Турбулентный коэффициент вязкости μ_т в математической модели вычислялся с помощью двухпараметрической диссипативной модели турбулентности, содержащей дифференциальные уравнения переноса кинетической энергии турбулентности и скорости диссипации турбулентной энергии.

Теплообмен в высокотемпературных газах называют сложным, так как в нем одновременно участвуют все три способа переноса энергии – теплопроводность, конвекция и излучение. Математическое моделирование сложного теплообмена в топке выполнено с помощью дифференциального уравнения радиационно-

$$\frac{\partial \rho u C}{\partial x} + \frac{1}{r} \frac{\partial r \rho v C}{\partial r} - \frac{\partial}{\partial x} \left(\rho \frac{\mu_{\rm T}}{\Pr_{\rm T}} \frac{\partial C}{\partial x} \right) - \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \rho \frac{\mu_{\rm T}}{\Pr_{\rm T}} \frac{\partial C}{\partial r} \right) = 0.$$

`

Здесь ρ – плотность, *и*, *v*, *w* – компоненты скорости, $\mu_{\rm T}$ – турбулентный аналог динамического коэффициента вязкости, ${\rm Pr}_{\rm T}$ – турбулентное число Прандтля. Учитывая форму рабочего пространства, наиболее подходящей для цилиндрической топки является цилиндрическая система координат (*x*, *r*, ϕ). Ось *x* направлена по длине топки, ось *r* – по ее радиусу и координата ϕ – по окружности топки.

Граничные условия к этому уравнению формулировались, исходя из непроницаемости водоохлаждаемых стен топки для химических компонентов. Предполагалось, что природный газ воспламеняется при контакте с воздухом непосредственно за топливным соплом и при дальнейшем его горении в объеме топки химические реакции сосредотачиваются в тонком слое газообразной среды, образующем фронт пламени.

При компьютерном моделировании дифференциальные уравнения заменяются дискретными алгебраическими аналогами, определяющими значения искомых функций в узлах расчетной конвективного переноса теплоты, учитывавшего перенос скрытой теплоты диссоциации трехатомных газов, и уточненных дифференциальных уравнений радиационного переноса энергии в ограниченном объеме поглощающей среды [1].

При математическом моделировании диффузионного факела предполагалось, что скорость химических реакций настолько высока, что не влияет на интенсивность горения. В этом случае с помощью концентраций топлива $c_{\rm T}$, воздуха $c_{\rm B}$ и стехиометрического массового соотношения $n_{\rm B}$ определяется понятие расчетной концентрации,

$$C \equiv c_{\rm T} - c_{\rm B}/n_{\rm B},$$

и для нее составляется дифференциальное уравнение переноса в двухмерной постановке задачи:

Хотя численное решение системы дискретных аналогов выполнялось эффективным методом прогонки, для уточнения искомых величин, входящих в переменные коэффициенты расчетных уравнений, потребовалось значительное число итераций. В каждой итерации по расчетной концентрации *C* определялось распределение концентраций топлива $c_{\rm T}$ и окислителя $c_{\rm ok}$ в диффузионном факеле, а затем вычислялась масса сгоревшего топлива $-M_{\rm T}$, приходящаяся на единицу объема и единицу времени, по дискретному аналогу дифференциального уравнения

$$M_{\rm T} = \frac{\partial \rho u c_{\rm T}}{\partial x} + \frac{1}{r} \frac{\partial r \rho v c_{\rm T}}{\partial r} - \frac{\partial}{\partial x} \left(\rho D_{\rm sp} \frac{\partial c_{\rm T}}{\partial x} \right) - \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \rho D_{\rm sp} \frac{\partial c_{\rm T}}{\partial r} \right).$$

Очевидно, что распределение тепловыделения по объему топки пропорционально массе топлива, сгоревшего в каждом контрольном объеме за единицу времени. Оно учитывается при вычислении температурного поля в топке.

Решая системы сеточных дискретных уравнений, можно получить значения неизвестных параметров (компонент скорости, давления, температуры, концентраций и т. д.) в каждом расчетном узле сетки. Все вычисления выполняются на персональном компьютере в процессе нескольких тысяч итераций. Компьютерная программа, разработанная по математической модели, позволила поставить серию вычислительных экспериментов для изучения условий горения и теплообмена в объеме топки, практически недоступном для измерений.

<u>Результаты вычислительных эксперимен-</u> тов Численно исследовалось горение природного газа в вертикальной водоохлаждаемой топке водонагревателя [3] как в прямоточном, так и закрученном факеле при расходе топлива 24 м³/ч и коэффициенте избытка воздуха 1,1.

Над цилиндрической частью топки диаметром 510 мм установлен переходный конус, к косверху присоединено горелочное торому устройство, включающее в себя два коаксиальных канала. Центральный канал диаметром 140 мм служит для подачи первичного воздуха (10% от общего объема). Вторичный воздух проходит со скоростью 14,8 м/с по кольцевому каналу, на выходе из которого установлен лопаточный завихритель, создающий крутку потока. Природный газ подается из сопла горелки по оси центрального канала, вовлекает первичный воздух в струйное течение, воспламеняется и смешивается с вторичным воздухом, образуя диффузионный факел. Диаметр сопел горелки лежит в диапазоне от 5 до 26 мм. Скорость вылета природного газа зависит от диаметра сопла и при его увеличении снижается более, чем на порядок – от 340 до 12,6 м/с.

При численном решении задачи топка разбивалась на контрольные объемы неравномерной расчетной сеткой таким образом, что по длине топки выделялось до 190 расчетных слоев, а по радиусу до 60.

Рассматривались как прямоточный, так и закрученный факел. Как показывают результаты вычислительных экспериментов на рис. 1, при высокой скорости вылета топлива длина вертикального прямоточного факела возрастает с увеличением диаметра сопла и соответствующем уменьшением скорости, но в заметно в меньшей степени, чем длина горизонтального факела в таких же условиях.



Рис. 1. Зависимость длины вертикального прямоточного факела от скорости вылета природного газа из сопла горелки

Более того, при скорости вылета природного газа ниже 25 м/с длина факела, направленного вниз, перестает возрастать и даже несколько уменьшается, что объясняется действием выталкивающей силы в неизотермической среде.

Эти же результаты представлены на рис. 2 в виде безразмерной зависимости отношения длины факела к диаметру сопла от числа Фруда. Оказалось, что на кривой рис. 2 можно выделить два участка. Первый участок при низких значениях числа Фруда (Fr < 10000) описывается уравнением

$$l'_{d} = 21.9 \,\mathrm{Fr}^{0.198}$$

показатель степени в котором близок к опубликованному значению. Отсюда можно сделать вывод о достаточно хорошем соответствии результатов вычислений экспериментальным данным [2], что свидетельствует об адекватности разработанной математической модели.

Второй участок кривой при высоких значениях числа Фруда (Fr > 30000) описывается уравнением с меньшим показателем степени;

$$l'_{db} = 79.8 \,\mathrm{Fr}^{0.0635}$$

Он создает плавный переход от первого участка кривой с заметным влиянием числа Фруда к области, в которой влияние подъемной силы практически не проявляется. Наличие такого перехода к теоретически предсказуемому режиму горения, характерному для горизонтального факела, также свидетельствует об адекватности математической модели.



Рис. 2. Безразмерная зависимость отношения длины вертикального прямоточного факела к диаметру сопла от числа Фруда

Чтобы оценить влияние крутки вторичного воздуха на длину и форму вертикального диффузионного факела, выполнена серия вычислительных экспериментов для разных диаметров сопла горелки и, следовательно, разной скорости вылета топлива при углах наклона направляющих лопаток, создающих крутку вторичного воздуха, от 10° до 45°.

Результаты численных исследований представлены на рис. З в виде графической зависимости отношения длин закрученного и прямоточного факела l''_{ϕ}/l'_{ϕ} от относительной крутки, вычисленной по соотношению массовых скоростей – окружной скорости крутки воздуха (ρw)_в и вертикальной скорости вылета топлива (ρu)_т из сопла горелки, при различных углах наклона направляющих лопаток.



Рис. 3. Безразмерная зависимость отношения длин закрученного l''_{ϕ} и прямоточного l'_{ϕ} факела от относительной крутки воздуха при углах наклона лопа-

> ток: 1 – 10°, 2 – 20°, 3 – 30°, 4 – 40°, 5 – 45°

Оказалось, что при угле наклона лопаток 10° длина факела мало зависит от степени крутки. В этом случае при возрастании относительной крутки факел не только не укорачивается, а даже немного удлиняется (примерно до 2 %), как показывает кривая 1 на рис. 3. Та же зависимость сохраняется и при других углах наклона лопаток в области малых значений относительной крутки (при $(\rho w)_{\rm B}/(\rho u)_{\rm T} < 0.1$). Более того, массовых при соотношении скоростей $(\rho w)_{\rm B}/(\rho u)_{\rm T} \approx 0.1$ проявляется тенденция к резкому возрастанию длины закрученного факела (примерно до 20 %) с последующим переходом к укорочению факела при дальнейшем повышении относительной крутки (см. кривые 3, 4 и 5 на рис. 3).

Интересно проследить за изменением формы диффузионного закрученного факела. Результаты численного моделирования представлены не только в табличном, но и в графическом виде. Цветное графическое изображение на экране компьютера сопровождается показом палитры цветов, каждый из которых определяет уровень концентрации топлива. Таким способом наглядно изображен процесс горения природного газа в вертикальной топке.

На рис. 4 показаны два факела, образовавшиеся при истечении природного газа из сопла диаметром 8 мм, первый из которых (рис 4*a*) прямоточный, а второй (рис. 4*б*) закручен под углом 30° при относительной скорости крутки $(\rho w)_{\rm B}/(\rho u)_{\rm T} \approx 0.1$. Прямоточный факел сконцентрирован в узкой области вдоль оси топки, в то время как закрученный факел заметно расширен относительно оси топки и удлинен.



Рисунок 4. Форма факела при вылете природного газа из сопла диаметром 8 мм: *а* – прямоточный факел, *б* – факел закручен под углом 30°

В то же время кривые 2-5 на рис. 3 показывают, что в области изменения относительной скорости крутки от 0,1 до 0,2 происходит резкое уменьшение длины диффузионного факела, а в приосевой области топки под факелом возникает возвратное движение газов, создающее циклонный эффект. Так как возрастание относительной крутки в вычислительном эксперименте происходит при постоянной значении окружной скорости воздуха $w_{\rm B}$ только за счет увеличения диаметра топливного сопла, то в этом случае создается впечатление, что снижение скорости вылета топлива $u_{\rm T}$ приводит к укорачиванию закрученного факела,

При дальнейшем увеличении степени крутки длина факела снижается в меньшей мере и постепенно приходит к некоторой минимальной величине, зависящей от угла наклона направляющих лопаток. Форма факела вблизи минимума его длины представлена на рис. 5. Во всех трех случаях образуется широкий факел (см. рис. 5, $a, \, 6, \, 8$), хорошо заполняющий поперечное сечение топки. Минимальную длину имеет факел при угле закрутки 45° (см. рис. 5, e). Таким образом, выявлены сложные количественные закономерности влияния крутки на длину и форму диффузионного факела в вертикальной топке. Как показало исследование режимов теплообмена [4], короткий диффузионный факел, закрученный направляющими лопатками под углом 45°, обеспечивает требуемую интенсивность охлаждения продуктов горения природного газа в топке водонагревателя.



Рис. 5. Форма закрученного факела в области его минимальной длины при угле наклона направляю-

$$a - 20^{\circ}, \, \delta - 30^{\circ}, \, e - 45^{\circ}$$

Выводы

1. Выполнено численное исследование горения природного газа в прямоточном диффузионном факеле в вертикальной цилиндрической топке при наличии выталкивающей силы, подтвердившее адекватность математической модели.

2. Получены новые количественные закономерности, раскрывающие сложный характер влияния крутки потока воздуха на горение природного газа в вертикальном закрученном факеле.

БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Трубаев П.А., Кузнецов В.А., Беседин П.В. Методы компьютерного моделирования горения и теплообмена во вращающихся печах. – Белгород: Изд-во БГТУ, 2008. – 230 с.

2. Семикин И.Д., Аверин С.И., Радченко И.И. Топливо и топливное хозяйство металлургических заводов. – М.: Металлургия, 1965. – 392 с.

3. Губарев А.В., Кулешов М.И. Варианты компоновки радиационной части конденсационного водогрейного котла // Вестник БГТУ им. В.Г. Шухова. – 2012. – № 1. – С. 182–184.

4. Сухорослова В.В., Кузнецов В.А. Результаты численного моделирования горения и теплообмена в топке водонагревателя // Энергетика и энергоэффективные технологии: межвуз. сб. статей. – Белгород: Изд-во БГТУ, 2012. – Вып.1. Часть 2. – С. 138 – 142.