УДК 532. 517

# Нестационарная газовая завеса при воздействии неоднородного колеблющегося потока

## Т.Ю. Измоденова<sup>1</sup>, Н.Н. Кортиков<sup>2</sup>, Н.Б. Кузнецов<sup>1</sup>

<sup>1</sup>ОАО "Климов", Санкт–Петербург

<sup>2</sup>Санкт–Петербургский государственный политехнический университет

E-mail: tizm@mail.ru, n-kortikov@yandex.ru

Рассмотрено влияние колебаний основного потока на эффективность нестационарной газовой завесы. Подтверждена возможность применения критического значения модифицированного критерия Струхаля для однорядной перфорации при идентификации квазистационарного режима в случае двухрядной перфорации. Отмечено проникновение возмущений внутрь каналов перфорации, что связано с эффектом "вантуза". Показано, что влияние нестационарности на эффективность завесы проявляется слабее для двухрядной перфорации по сравнению с однорядной.

**Ключевые слова:** нестационарная завеса, эффективность охлаждения, колебания основного потока, число Струхаля.

## введение

Нестационарное изменение параметров набегающего потока (давления, температуры, скорости) приводит к изменению работы системы пленочного охлаждения рабочих лопаток газотурбинных двигателей [1]. В частности, это может выразиться в прорыве горячих газов через систему отверстий перфорации во внутреннюю полость рабочей лопатки [2]. При анализе нестационарных турбулентных потоков необходимо выделить две области возможных частот колебаний: низкочастотные и высокочастотные [3]. К низкочастотным колебаниям относятся колебания, частота которых много меньше, чем основная (или низшая) частота турбулентных пульсаций. К высокочастотным колебаниям следует отнести колебания, частота которых соизмерима или больше основной частоты турбулентных пульсаций.

Эксперименты работы [4], проведенные на струях в условиях акустических воздействий в диапазоне чисел Рейнольдса  $\text{Re} = 6,5 \cdot 10^3 - 5,2 \cdot 10^6$ , показывают, что низкочастотные акустические сигналы приводят к увеличению интенсивности турбулентности и к расширению струи; высокочастотные сигналы уменьшают интенсивность турбулентности и перемешивание жидкости.

В работах [5, 6] отмечается важность учета воздействия колебаний давления и скорости в основном потоке на развитие завесы за однорядной перфорацией,

© Измоденова Т.Ю., Кортиков Н.Н., Кузнецов Н.Б., 2008

которое проявляется, в частности, в уменьшении эффективности охлаждения. Показано, что влияние нестационарности на характеристики завесы определяется значением числа Струхаля Sh, критическая величина Sh<sub>кр</sub> которого находится

в интервале 0,055-0,07.

Отмеченные изменения параметров нестационарной газовой завесы по сравнению со стационарным случаем указывают на необходимость более детального анализа эффективности пленочного охлаждения при воздействии неоднородного колеблющегося потока, что является целью работы.

## постановка задачи и вычислительные аспекты

Анализ воздействия поперечных колебаний основного потока на развитие завесы на пластине осуществлялся с помощью системы трехмерных уравнений Навье–Стокса и энергии, осредненных по Рейнольдсу. На входе в расчетную область задавалась эпюра полного давления (рис. 1, a), которая получена в следе за неподвижным цилиндром (рис. 1, b). Падение полного давления в следе относительно среднемассового по абсолютной величине достигает 2,4 %, а относительно максимального — 2,8 %.

Эпюра полного давления размещена на расстоянии 21,3*d* (64 мм) до выхода завесы на пластину (рис. 2). Помимо традиционных параметров, используемых для анализа газовой завесы, таких как скорость на входе в основной канал  $U_1$ , диаметр отверстия перфорации *d*, степень турбулентности *Tu*, безразмерная толщина потери импульса  $\delta^{**}/d$ , параметр вдува  $M = (\rho_2 U_2)/(\rho_1 U_1)$ , относительная длина каналов перфорации *l/d* и отношение плотностей  $\rho_2/\rho_1$ , можно выделить другие параметры. К ним, в частности, относятся безразмерный диаметр цилиндра D/d,



который характеризует влияние следовой неравномерности в основном потоке на развитие завесы (D — диаметр цилиндра), и отношение D/H (где H — высота канала), определяющее стесненность основного потока.



Рис. 1. Эпюра полного давления с провалом значений в области следа (*a*), развитие следа для стационарного решения (*b*).

Рис. 2. Геометрия расчетной области.

Колебание основного потока, вызванное периодическим перемещением цилиндра поперек канала с частотой f = 1/T, где T — период колебаний, характеризуется либо числом Струхаля охладителя  $\operatorname{Sh}_{c} = \frac{2\pi fl}{U_{2}}$ , либо модифицированным

числом Струхаля [5, 6] Sh = Sh<sub>c</sub> /  $\left[ M^{0,6} \left( \rho_2 / \rho_1 \right)^{2,0} \left( l / d \right)^{2,0} \right]$ . Значения параметров

задачи задавались такие же, как в работе [7].

Расчеты проводились с использованием лицензионного пакета *STAR-CD* [9] на сетке с количеством ячеек 1755710, для двух вариантов, основные параметры которых представлены в таблице.

Таблица

N₂	$Tu_1, \%$	$\delta^{**}/d$	М	l/d	$ ho_1/ ho_2$	D/d	D/H	$\mathrm{Sh}_{c}$
1	5	0,08	0,466	6,7	0,9	3,6	9,3	5,12
2	20	0,13	0,415	6,7	0,9	3,6	9,3	5,75

Безразмерные параметры нестационарной газовой завесы

Масштаб турбулентности на входе в основной канал выбирался  $L_1 = 5 \cdot 10^{-3}$  м, во вторичный канал —  $L_2 = 3 \cdot 10^{-3}$  м. Для моделирования турбулентности использовалась анизотропная низкорейнольдсовая V2F модель Дурбина [9]. Для дискретизации системы уравнений применялся метод конечных объемов с использованием TVD-схемы MARS второго порядка точности.

Эффективность пленочного охлаждения вычислялась по формуле  $\eta = (T_{l_{in}}^* - T_{w_i}^*)/(T_{l_{in}}^* - T_{2_{in}}^*)$ , где  $T_{l_{in}}^*, T_{2_{in}}^*$  — температуры торможения на входе в основной и вторичный каналы,  $T_{w_i}^*$  — температура торможения на пластине.

### РЕЗУЛЬТАТЫ РАСЧЕТА И ИХ АНАЛИЗ

На рис. 3 показаны колебания статического давления на стенке, вызванные колебанием потока газа со следовой неравномерностью. Колебания давления на стенке происходят с переменной во времени амплитудой, абсолютная величина



*Рис. 3.* Изменение во времени давления на защищаемой стенке при различных расстояниях от места выдува завесы.

*x/d* = −26,7 (на входе в расчетную область, 1), −5,3 (перед первым рядом отверстий, 2), 0,1 (3), 3,9 (4), 15,3 (5), 42,6 (6), 79,2 (7).



Рис. 4. Мгновенные значения осредненной по ширине пластины эффективности завесы.

Стационар (1), *t*/*T* = 3 (2), 4 (3), 4,9 (4), 6 (5).

которой не превышает 8–10 % относительно осредненного значения. Периодическое изменение давления на стенке и эффективности охлаж-

дения не является синусоидальным и имеет сложную форму, которая в общем случае может быть определена с помощью Фурье–анализа в виде набора синусоид (гармоник) с различными фазами, амплитудами и частотами. Однако начиная с третьего периода колебаний, можно отметить, что частота колебаний остается неизменной и практически равной частоте наложенных колебаний потока газа.

Распределение осредненной по ширине пластины эффективности охлаждения  $\eta$  в различные периоды времени представлено на рис. 4, где отмечается волновой характер перемещения экстремумов эффективности вдоль защищаемой поверхности пластины, который указывает на колебательный характер распространения возмущений в виде бегущей волны.

Картины течения в подводящем канале перфорации при отсутствии и наличии пульсирующего давления показаны на рис. 5, *a*, *b* соответственно.

Наложение гармонических колебаний приводит к выравниванию профиля скорости на срезе канала и, как следствие, к уменьшению размеров отрывной зоны в области, примыкающей к задней кромке отверстий перфорации (см. рис. 5, *b*). Это можно объяснить тем, что нестационарность способствует опережению слоев, расположенных вблизи оси канала, пристеночными слоями [8]. Это способствует увеличению параметра вдува с M = 0,39 (для стационарного случая) до  $\overline{M} = 0,415$  (осредненного значения за четыре периода колебаний) для нестационарной завесы (табл., № 1 — высокочастотные колебания) и с M = 0,45 до  $\overline{M} = 0,466$  (табл., № 2 — низкочастотные колебания).

Увеличение параметра вдува в колеблющемся потоке можно связать с эффектом 'вантуза', который способствует увеличению подачи расхода охладителя на защищаемую пластину, что приводит к повышению эффективности пленочного охлаждения вблизи отверстия перфорации при *x/d* < 5 (см. рис. 4).



*Рис.* 5. Поле скорости в плоскости симметрии. Стационарная завеса при M = 0,45 (*a*), нестационарная завеса при M = 0,506 в момент времени t = 6T (*b*).





Колебания основного потока проявляются по-разному для различных сечений завесы, в частности, вблизи места выдува завесы эти колебания способствуют увеличению эффективности охлаждения (не более 5 %) (рис. 6, *a*, *b*).

При  $Tu_1 = 20$  % колебания основного потока вызывают уменьшение осредненной по времени и ширине пластины эффективности охлаждения  $\overline{\eta}$  (см. рис. 6, *a*) в диапазоне  $5 \le x/d \le 33$  по сравнению с эффективностью при отсутствии колебаний. На переходном участке падение эффективности охлаждения может достигать 20 %. На основном участке завесы влияние колебаний основного потока, вызванных периодическим поступательным движением цилиндра, на эффективность охлаждения завесы практически исчезает при  $x/d \ge 33$ .

При  $Tu_1 = 5$  % гармонические колебания основного потока с числом Струхаля Sh<sub>c</sub> = 5,12 приводят к увеличению эффективности охлаждения завесы на 25 % на основном участке (см. рис. 6, *b*) по сравнению со стационарным случаем.

Столь разный характер воздействия гармонических колебаний на величину эффективности охлаждения в зависимости от  $Tu_1$ , по-видимому, связан с качественным изменением вида наложенных колебаний, а именно: переходом от низкочастотных ( $Tu_1 = 20$  %) колебаний к высокочастотным ( $Tu_1 = 5$  %). В этом случае изменение величины эффективности охлаждения можно увязать с эффектом из работы [4], авторы которой отмечают снижение уровня турбулентных пульсаций в струях при воздействии высокочастотных колебаний и соответствующее их повышение при наложении колебаний низких частот.

Обобщение результатов численного расчета настоящей работы и проверка их адекватности проводится путем сравнения с опытными данными из работ [5, 6], полученными для нестационарной завесы, испускаемой из однорядной перфорации. На рис. 7 представлены данные при одинаковом параметре вдува  $\overline{M} = 0,4$  и l/d в интервале от 3,0 до 6,7.

*Рис.* 7. Поправка на нестационарность для завесы при  $\overline{M} = 0.4$ ; Sh = 0.27 (1), расчет настоящей работы; расчет из работ [5, 6]: 0,18 (2), 0,33 (3), 0,44 (4).



Анализ опытных данных подтверждает волновой характер воздействия колебаний основного потока на завесу с однорядной перфорацией. Причем, максимальное снижение относительной эффективности  $\varepsilon_{\rm Sh} = \left( \Delta \eta / \eta_{\rm crau} \right)_{\rm макс}$ , где  $\Delta \eta = \overline{\eta} - \eta_{\rm crau}$ , увеличивается с увеличением числа Струхаля, которое превышает 70 % при Sh = 0,44.

На рис. 7 также отмечается, что двухрядность перфорации способствует снижению влияния нестационарности на развитие завесы. Для количественной оценки  $\left(\Delta \eta / \eta_{\text{стац}}\right)_{\text{макс}}$  может быть предложено выражение:

$$\varepsilon_{\rm Sh} = C(\rm Sh - \rm Sh_{\scriptscriptstyle \rm KD})^{0,82} \cdot 100\%, \tag{1}$$

где Sh<sub>кр</sub> = 0,055 и C = 1,55 для однорядной перфорации, C = 0,75 — для двухрядной перфорации.

#### ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Влияние нестационарности в большей степени проявляется для однорядной перфорации (в два раза) при идентичных значениях параметра вдува и модифицированного числа Струхаля по сравнению с двухрядной перфорацией. Снижение эффективности (до 20 %) наблюдается для переходного участка газовой завесы в случае воздействия низкочастотного колебания. Возрастание эффективности охлаждения (до 25 %) может быть получено на основном участке завесы при наложении высокочастотного гармонического колебания.

Авторы благодарны профессору Терехову В.И. за предоставленные данные [5, 6], позволившие полнее осветить механизмы воздействия колеблющегося потока на развитие завесы.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Лопотко В.М., Кухтин Ю.П. Анализ пленочного охлаждения лопаток турбин в нестационарном потоке газа // Вестник двигателестроения. Харьков. 2003. № 3. С. 90–96.
- Lee H.W., Lee U.G. Effects of bulk flow pulsation on film cooling with shaped holes / ICHMT (Inter. Centre for heat and mass transfer). Inter. Symp. on Heat Transfer in Gas Turbine Systems. 2000. Cesme. Turkey. P. 71–72.
- Галицейский Б.М., Рыжов Ю.А., Якуш Е.Б. Тепловые и газодинамические процессы в колеблющихся потоках. — М.: Машиностроение, 1977. — 256с.
- 4. Гиневский А.С.. Власов Е.В., Каравосов Р.К. Акустическое управление турбулентными струями. М.: Физматлит, 2001. — 241с.
- Bell M., Ligrani P.M., Hull W.A., Norton C.M. Film cooling subject to bulk flow pulsations: effects of blowing ratio, free stream velocity, and pulsation frequency // IJHMT. — 1999. — Vol. 42. — P. 4333–4344.
- 6. Ligrani P.M., Bell C.M. Film cooling subject to bulk flow pulsations: effects of density ratio, hole length-to-diameter ratio, and pulsation frequency // Technical Note. IJHMT. 2001. Vol. 44. P. 2005–2009.
- 7. Измоденова Т.Ю., Кортиков Н.Н., Кузнецов Н.Б. Газовая завеса за двухрядной перфорацией на пластине: опыт использования различных моделей турбулентности и расчетных сеток. Проблемы газодинамики и тепломассообмена в энергетических установках (XVI Школа-семинар молодых ученых и специалистов под руководством акад. РАН А.И. Леонтьева). Т. 1. М.: Изд-во МЭИ, 2007. С.148–151.
- 8. Лойцянский Л.Г. Механика жидкости и газа. М.: Наука, 1987. 840 с.
- 9. STAR CD version 3.22. Methodology. CD adapco Group. 2004. 314 p.

Статья поступила в редакцию 5 марта 2008 г.