03

## Измерение теплового потока на внутренних стенках канала ударной трубы

© С.З. Сапожников, В.Ю. Митяков, А.В. Митяков, Р.Л. Петров, В.В. Григорьев, С.В. Бобашев, Н.П. Менде, В.А. Сахаров

С.-Петербургский государственный политехнический университет

E-mail: serg.sapozhnikov@mail.ru

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, С.-Петербург

E-mail: v.sakharov@mail.ioffe.ru

Поступило в Редакцию 24 июля 2003 г.

Представлены результаты измерения теплового потока на внутренних цилиндрической и торцевой поверхностях ударной трубы. Эксперименты проводились в атмосфере газов (воздуха и ксенона), нагреваемых сильной ударной волной. Впервые для измерения теплового потока в ударной трубе использованы датчики на основе анизотропного монокристалла висмута.

При гиперзвуковом движении летательного аппарата (ЛА) вблизи его поверхности возникает сложная система ударных волн, интерференция между которыми может в ряде случаев привести к десятикратному и более увеличению локальной плотности теплового потока с пагубными последствиями для конструкции ЛА [1]. По этой причине проектирование гиперзвуковых ЛА должно базироваться на численном моделировании их обтекания с учетом теплообмена. Для задания граничных условий подобного моделирования и верификации численных методов и расчетных схем необходимо экспериментально оценить уровень теплового потока и динамику его изменения.

Весьма заманчивым представляется использование датчиков теплового потока, обеспечивающих его прямое измерение. Эксперимент в ударных трубах [2,3] требует применения датчиков с высоким быстродействием. Поскольку характерное время процессов обычно не превосходит  $1-5\,\mathrm{ms}$ , постоянная времени датчика не должна превышать  $0.05-0.1\,\mathrm{ms}$ . В то же время теплостойкость материалов датчика не так существенна, как кажется на первый взгляд: поток газа с температурой,

доходящей до  $(7-8)\cdot 10^3$  K, за время опыта не успевает изменить температуру обтекаемой поверхности более чем на 100-200 K. В связи с этим в наших опытах использовались градиентные датчики теплового потока (ГДТП) на основе анизотропного монокристалла висмута чистоты 0.9999 [4,5].

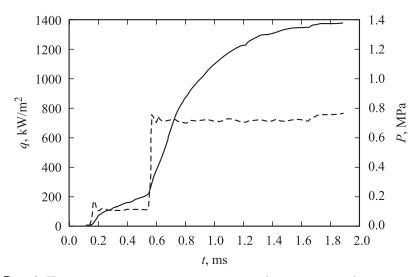
Действие ГДТП основано на поперечном эффекте Зеебека: выходной сигнал (термо-э.д.с.) линейно связан с тепловым потоком в поверхностном слое висмута. При этом вектор напряженности нормален вектору падающего теплового потока. Вольт-ваттная чувствительность ГДТП изменяется в пределах 10–20 mV/W, постоянная времени не превышает 0.05 ms, а верхняя граница рабочих температур вплотную подходит к точке плавления висмута (544 K).

ГДТП разработан в С.-Петербургском государственном политехническом университете [4,5] и применялся в разнообразных исследованиях, например при изучении процесса нестационарного теплообмена в камерах сгорания дизельных двигателей [6]. В этих опытах температура газа в камере сгорания изменялась циклически, достигая в максимуме более 2000 К.

Данное сообщение содержит первые результаты применения упомянутых градиентных датчиков для измерения тепловых потоков в сверхзвуковых течениях газа в ударных трубах ФТИ им. А.Ф. Иоффе [7] и СПБГПУ [2]. В этих опытах использовались ГДТП площадью  $4 \times 7 \, \mathrm{mm}$  и толщиной  $0.2 \, \mathrm{mm}$ , наклеенные на органическое стекло.

На ударной трубе ФТИ опыты проводили в атмосфере ксенона, нагреваемого ударной волной с числом Маха M=6. Датчик располагали заподлицо с внутренней стенкой цилиндрического канала трубы в сечениях, отстоящих от закрытого торца на расстоянии  $100\,$  и  $425\,$ mm, ориентируя датчик меньшей стороной чувствительного элемента вдоль оси трубы. В этих же сечениях трубы устанавливался пьезоэлектрический датчик давления с диаметром чувствительного элемента  $4\,$ mm. Таким образом, в каждом опыте регистрировались тепловой поток и давление вначале за падающей ударной волной, а затем за ударной волной, отраженной от закрытого торца трубы. Данные измерений в сечении, отстоящем от торца трубы на  $100\,$ mm, показаны на рис.  $1.\,$ Сигнал датчика давления (штриховая линия) резко возрастает в момент прохождения через измерительное сечение падающей  $(t=0.15\,$ ms) и отраженной  $(t=0.55\,$ ms) ударных волн. Кривая изменения теплового потока (сплошная линия) полностью коррелирует во времени с сиг-

Письма в ЖТФ, 2004, том 30, вып. 2

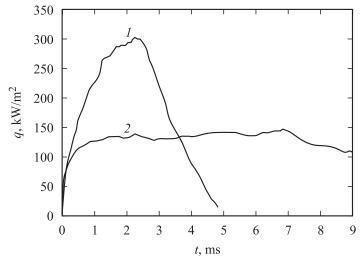


**Рис. 1.** Изменение во времени теплового потока (сплошная линия) и давления (штриховая) в ксеноне на боковой стенке ударной трубы в сечении, отстоящем от ее торца на расстояние 100 mm.

налом датчика давления. Плотность теплового потока в области за отраженной ударной волной (температура газа  $T\sim7000\,\mathrm{K}$ ) достигает  $1.4\,\mathrm{MW/m^2}$ . Оба датчика предварительно тарировались: погрешность измерения теплового потока составляет  $\sim2\%$ , давления — не более 10%.

На ударной трубе СПБГПУ опыты проводились на воздухе по той же схеме. Скорость ударной волны соответствовала числу Маха M=1.9. ГДТП размещали на внутренней цилиндрической стенке трубы в сечении, удаленном на 3 m от закрытого торца, а также в центре торцевой заглушки канала. На рис. 2 показаны результаты измерения теплового потока. Как и в предыдущих опытах, начало импульсов совпадает с приходом к датчикам ударной волны. Датчик на боковой стенке (кривая I) регистрирует вначале возрастание теплового потока в момент прохождения падающей ударной волны, температура за которой составляет  $T\sim 460$  K, и его последующее уменьшение при t>2.5 ms, после прихода в это сечение холодного газа за контактной поверхно-

Письма в ЖТФ, 2004, том 30, вып. 2



**Рис. 2.** Изменение теплового потока во времени за ударной волной в воздухе на боковой стенке в 3 m от торца (1) и в торце (2) ударной трубы.

стью. Датчик в торце трубы (кривая 2) в момент прихода (и отражения) ударной волны сразу оказывается в области неподвижного газа с более высокой температурой  $T \sim 900 \, \mathrm{K}$ . Примерно через 1.5 ms после отражения ударной волны тепловой поток становится практически неизменным вплоть до  $t \sim 7\,\mathrm{ms}$ , когда к торцу трубы приходит контактная поверхность. Обращает на себя внимание более чем двукратное превышение максимального уровня теплового потока к цилиндрической стенке канала (сплошная линия) над уровнем теплового потока к торцу (штриховая линия). Это, по-видимому, свидетельствует о различных механизмах теплообмена на боковой и торцевой стенках канала. На торцевой поверхности теплообмен протекает так же, как между двумя полуограниченными стержнями [8], в то время как на цилиндрической стенке преобладает конвективный теплообмен. Этот вывод подтверждается результатами измерений теплового потока за отраженной ударной волной в опытах на ударной трубе ФТИ (рис. 1). Датчик в этих опытах находился в пограничном слое, образованном спутным потоком за падающей ударной волной, и отраженная ударная волна, двигаясь

Письма в ЖТФ, 2004, том 30, вып. 2

навстречу спутному потоку, взаимодействовала с этим слоем. Поэтому газ у стенки не находился в состоянии покоя, как это имело место у торца трубы, и, следовательно, существовал конвективный теплообмен.

Таким образом, полученные результаты свидетельствуют о том, что градиентные датчики теплового потока на основе анизотропного монокристалла висмута могут быть использованы для измерения больших импульсных тепловых нагрузок в задачах сверхзвуковой газовой динамики. Отметим, что результаты данной работы качественно соответствуют аналогичным измерениям [9], выполненным с помощью пленочных датчиков.

## Список литературы

- [1] Edney B.E. // AIAA Journ. 1968. V. 6. N 1. P. 16–24.
- [2] *Бабинский М.Г., Григорьев В.В., Исаков С.Н.* и др. Некоторые аэродинамические исследования в гиперзвуковой ударной трубе ЛПИ. Механика и машиностроение. Труды ЛПИ. № 352. Л., 1976. С. 100–104.
- [3] Акатнов Н.И., Бабинский М.Г., Васильева Р.В. // ЖТФ. 1982. Т. 52. В. 5. С. 884–892.
- [4] Mitiakov V.Y., Sapozhnikov S.Z., Chumakov Y.S. et al. // 5th World Conference on Experimental Heat Transfer. Fluid Mechanics and Thermodynamics. Thessaloniki, Greece, 2001. P. 111–116.
- [5] Sapozhnikov S.Z., Mitiakov V.Y., Mitiakov A.V. // 3rd European Thermal Science Conference. Heidelberg, Germany, 2000. P. 687–690.
- [6] Сапожников С.З., Митяков В.Ю., Митяков А.В. // Известия высших учебных заведений и энергетических объединений СНГ. Энергетика. 1997. № 9–10. С. 53–57.
- [7] Масленников В.Г., Сахаров В.А. // ЖТФ. 1997. Т. 67. В. 11. С. 88–95.
- [8] Карслоу Г., Егер Л. Теплопроводность твердых тел. М.: Наука, 1964.
- [9] Жилин Ю.В. Методика измерения стационарных тепловых потоков с помощью пленочных датчиков сопротивления. ИВТАН, препринт № 2-005, 1976.