

УДК 533.011 : 534.222.2

АЭРОДИНАМИКА

А. И. АКИМОВ, Ю. Г. ЛИСИН, Ф. В. ШУГАЕВ, Ю. Ф. МАКОВСКИЙ

**НАБЕГАНИЕ УДАРНОЙ ВОЛНЫ НА ЗАТУПЛЕННОЕ ТЕЛО,  
ОБТЕКАЕМОЕ СВЕРХЗВУКОВЫМ ПОТОКОМ**

(Представлено академиком А. А. Дородницыным 21 V 1970)

Экспериментально исследовано набегание плоской ударной волны на затупленное тело (цилиндр с плоским или сферическим носком), находящееся в сверхзвуковом потоке (<sup>1</sup>), при числе Маха потока, обтекающего тело,  $M_1 = 1,1 - 1,6$  и числе Маха ударной волны  $M_2 = 1,2 - 1,7$ . Опыты проведены в двухдиафрагменной ударной трубе (<sup>2</sup>) прямоугольного сечения площадью  $40 \times 61$  мм<sup>2</sup>. В смотровой секции трубы помещена модель, диаметр которой равен 8—10 мм. Рабочим газом служил азот. Для визуализации картины течения использован теневой метод. В качестве источника света теневой установки успешно применен импульсный рубиновый ОКГ (<sup>3</sup>) с модулированной добротностью. Генерировался одиночный импульс длительностью  $10^{-8}$  сек.



Рис. 2. Зависимость безразмерного времени установления обтекания  $t$  от  $M_1$  и  $M_2$ : I—5 — сферический, I'—6' — плоский носок.  $M_2 = 1,2$  (I, I'); 1,3 (2, 2'); 1,4 (3, 3'); 1,5 (4, 4'); 1,6 (5, 5'); 1,7 (6')

На рис. 1 \* видна отошедшая ударная волна (1), падающая волна (2), проходящая волна, форма которой искривлена (3), и отраженная волна (4). Как показала обработка снимков, фронт второй ударной волны является плоским, а числа Маха потока за первой и второй ударными волнами приблизительно постоянны. Вначале падающая волна взаимодействует с отошедшей волной перед телом. В исследованном интервале чисел Маха это взаимодействие принадлежит к регулярному типу. В результате такого взаимодействия образуются две новых ударных

волны, которые движутся в противоположные стороны. Изменения скорости ударных волн сразу же после взаимодействия в пределах ошибок согласуются с соответствующими значениями, рассчитанными для плоских волн. Затем проходящая волна движется по слою газа между головной волной и поверхностью тела. При этом скорость волны уменьшается по мере приближения к поверхности тела. Искривление фронта проходящей волны зависит от радиуса затупления цилиндра. Для цилиндра с плоским носком это искривление больше, чем для цилиндра со сферическим носком. В последующем движении проходящей волны вдоль боковой поверхности цилиндра искривление ее уменьшается.

Ударная волна, отраженная от поверхности тела, догоняет волну, находящуюся перед телом. Скорость ударной волны, возникшей после такого взаимодействия, в системе координат, связанной с телом, убывает до нуля.

По прошествии некоторого промежутка времени от начала взаимодействия возникает установившееся обтекание модели. Переход к установив-

\* Рис. 1 см. вклейку к стр. 83.

шемуся обтеканию можно характеризовать значением  $\Delta t$ , в течение которого скорость отраженной волны на оси симметрии убывает до нуля. На рис. 2 приведены значения величины  $\tau = \Delta t c_1 / d$  ( $d$  — диаметр модели,  $c_1$  — скорость звука в набегающем потоке до прихода второй ударной волны). Здесь время отсчитывается от момента соударения проходящей волны с критической точкой тела. Видно, что для цилиндра с плоским носком безразмерное время установления  $\tau$  убывает с ростом чисел  $M_1$  и  $M_2$ . Для сферического носка в исследованном интервале чисел  $M_1$  и  $M_2$  величина  $\tau$  практически постоянна.

Движение проходящей ударной волны для модели со сферическим носком было сопоставлено с движением волны бесконечно малой амплитуды.

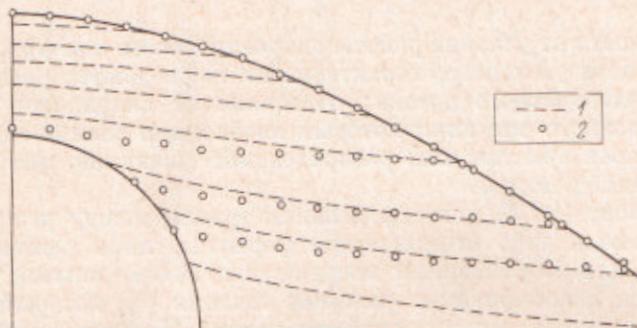


Рис. 3. Сравнение проходящей ударной волны с волной бесконечно малой амплитуды. 1 — расчетные положения, 2 — экспериментальные

Движение последней было найдено графически по распределению параметров потока между ударной волной и телом, рассчитанному для стационарного сверхзвукового обтекания. На рис. 3 показаны последовательные положения проходящей ударной волны. Видно, что расчет удовлетворительно согласуется с экспериментом.

Авторы приносят благодарность А. С. Предводителеву за обсуждение работы, а также В. В. Русанову и А. Н. Любимову, любезно предоставившим данные по распределению параметров течения вблизи сферы.

Московский государственный университет  
им. М. В. Ломоносова

Поступило  
29 IV 1970

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> W. McNamara, J. Spacecraft and Rock., 4, № 6, 790 (1967). <sup>2</sup> J. P. Ruestenik, B. Lemcke, J. Spacecraft and Rock., 4, № 8, 1030 (1967). <sup>3</sup> И. В. Ершов, А. П. Овечкин и др., ДАН, 189, № 2, 277 (1969).