

3. Б. А. Хасанов, А. А. Борисов и др.— В кн.: Детонация. Черноголовка, 1981.
4. Г. В. Степанов, В. В. Астанин. Проблемы прочности, 1976, 4.
5. Ю. В. Батыков, С. А. Новиков и др. ПМТФ, 1980, 6.
6. Y. M. Gupta, D. D. Keough, D. Henly e. a. Appl. Phys. Lett., 1980, 37, 4.
7. А. А. Баканова, И. П. Дудоладов, Ю. Н. Сутулов. ПМТФ, 1974, 2.
8. Б. Л. Глушак, С. А. Новиков и др. ФГВ, 1981, 17, 6.
9. В. В. Астанин. Автореф. канд. дис. Киев, 1978.

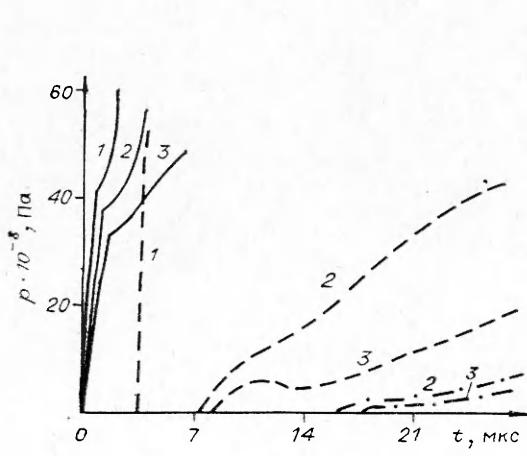
ИССЛЕДОВАНИЕ ВЛИЯНИЯ ДИАМЕТРА ОБРАЗЦА НА РАЗВИТИЕ ПРОЦЕССА ВЗРЫВЧАТОГО ПРЕВРАЩЕНИЯ ЗА ФРОНТОМ СЛАБОЙ НЕСТАЦИОНАРНОЙ УДАРНОЙ ВОЛНЫ

*Ю. В. Батыков, С. А. Новиков, А. П. Погорелов,
В. А. Синицын, И. П. Хабаров
(Москва)*

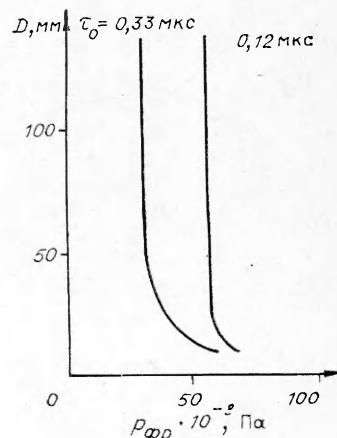
При инициировании ВВ нестационарными ударными волнами малой длительности (характерное время действия импульса $\tau_0 = 10^{-6} \div 10^{-7}$ с) существует достаточно широкий диапазон давлений на фронте ударной волны ($p_{\Phi p}$), в котором по образцу от поверхности удара распространяется нестационарная система: ударная волна и следующая за нею область взрывчатого превращения [1]. На некотором расстоянии от поверхности нагружения эта система переходит в нормальную детонационную волну. Интервал времени от момента удара до возникновения нормальной детонации достигает нескольких микросекунд и зависит от параметров ударной волны ($p_{\Phi p}$, τ_0 и крутизна спада давления за фронтом ударной волны).

В образцах ВВ, ограниченных боковой поверхностью, на процесс указанного взрывчатого превращения существенное влияние оказывает боковая разгрузка. Теоретический расчет этого явления затруднен из-за изменения угла разгрузки в зависимости от скорости выделения энергии в реагирующем ВВ.

В настоящей работе в серии экспериментов с цилиндрическими образцами разного диаметра из состава ТГ 30/70 исследовался процесс взрывчатого превращения за фронтом ударной волны с помощью манганиновых датчиков давления, расположенных на различных расстояниях от поверхности удара. Образцы ВВ пористостью 2% готовились методом горячего прессования и имели плотность $1,72 \cdot 10^3$ кг/м³. Ме-



Rис. 1.



Rис. 2.

тодика измерения давления и конструкция манганиновых датчиков описаны в [1]. Нагружение осуществлялось ударом стальных пластин толщиной 1 и 0,3 мм, характерное время действия импульса равно соответственно 0,33 и 0,12 мкс. Давление на фронте ударной волны задавалось скоростью соударения и изменялось в интервале от $20 \cdot 10^8$ до $90 \cdot 10^8$ Па.

На рис. 1 приведены типичные профили давления, полученные с помощью датчиков, расположенных в образцах диаметром 23,5 мм на расстояниях $s = 5$ (сплошные линии), 26,5 (штриховые) и 48 мм (штрихпунктирные) от поверхности соударения (цифрами обозначены номера опытов). За начало отсчета времени принят момент прихода ударной волны в образце на датчик, находящийся на расстоянии 5 мм. Из приведенных записей следует, что при $p > 40 \cdot 10^8$ Па взрывчатое превращение успевает до прихода боковой разгрузки перейти в нормальную детонационную волну (опыт 1). При $p < 40 \cdot 10^8$ Па наблюдаемое на расстоянии 5 мм в опытах 2 и 3 взрывчатое превращение из-за боковой разгрузки постепенно затухает ($s = 26,5$ мм) и переходит в волну сжатия ($s = 48$ мм).

На рис. 2 приведены полученные в экспериментах зависимости диаметра образца (в интервале от 10 до 120 мм) от давления на фронте ударной волны, построенные таким образом, что левее кривых находится область, в которой взрывчатое превращение не наблюдается или затухает из-за боковой разгрузки, правее — область, где взрывчатое превращение обязательно переходит в нормальную детонацию. Таким образом, для процесса нестационарного взрывчатого превращения существует некоторое значение диаметра образца D_{kp} , меньше которого взрывчатое превращение (при заданных параметрах ударной волны) прекращается. Эта величина аналогична критическому диаметру d_{kp} для нормальной детонации ВВ, которая возможна в том случае, если время химической реакции τ_x меньше времени движения боковой волны разрежения к центру заряда [2]

$$d_{kp} \approx 2c\tau_x,$$

c — скорость звука в продуктах детонации.

Очевидно, что интенсивность химической реакции при нестационарном взрывчатом превращении ниже, чем в нормальной детонационной волне, поэтому время химической реакции взрывчатого превращения больше τ_x , а следовательно, и D_{kp} должно превышать d_{kp} (как следует из рис. 2, D_{kp} может в десятки раз превышать d_{kp}). Экспериментальные кривые рис. 2 указывают, что с уменьшением характерного времени действия импульса давления величина диаметра образца ТГ 30/70, начиная с которого боковая разгрузка перестает влиять на развитие взрывчатого превращения, также заметно уменьшается ($c \sim 50$ мм при $\tau_0 = 0,33$ мкс до ~ 25 мм при $\tau_0 = 0,12$ мкс).

По аналогии с понятием предельного диаметра при нормальной детонации d_{kp} эту величину можно назвать предельным диаметром взрывчатого превращения. В отличие от d_{kp} эта величина для данного состава ВВ не постоянна, а зависит от характерного времени действия начального импульса давления.

Поступила в редакцию 5/VIII 1982

ЛИТЕРАТУРА

1. Ю. В. Батьков, С. А. Новиков и др. ФГВ, 1979, 15, 5.
2. Ю. Б. Харитон.— В сборнике по теории взрывчатых веществ. М.: Оборонгиз, 1940.