УДК 534.222.2

ИССЛЕДОВАНИЕ УДАРНО-ВОЛНОВЫХ ПЕРЕХОДНЫХ ПРОЦЕССОВ ВО ВЗРЫВЧАТЫХ ВЕЩЕСТВАХ С ПОМОЩЬЮ СИНХРОТРОННОГО ИЗЛУЧЕНИЯ

© 2013 г. К. А. Тен¹, Э. Р. Прууэл¹, А. О. Кашкаров¹, Л. А. Лукьянчиков¹, Л. А. Мержиевский¹, Ю. А. Аминов², Е. Б. Смирнов², А. К. Музыря², О. В. Костицын²

E-mail: kashkarov@hydro.nsc.ru

Приведены результаты исследования вызванных ударом переходных процессов в пористом ТАТБ, полученные с помощью разработанного и апробированного метода, основанного на использовании мягкой рентгеновской компоненты синхротронного излучения. Метод позволяет в одном эксперименте определять параметры ударника, распределение скорости и плотности за фронтом ударной и детонационной волны, параметры течения после отражения ударной волны от жесткой стенки. В экспериментах с зарядами плотностью 1.8 и 1.9 г · см⁻³ в зависимости от условий нагружения получены следующие режимы процесса: отсутствие детонации, инициирование детонации в прямой и отраженной ударной волне.

DOI: 10.7868/S036767651302035X

ВВЕДЕНИЕ

Интерес к исследованию ударно-волновых процессов во взрывчатых веществах (ВВ) обусловлен, в первую очередь, задачей определения критических условий инициирования детонации. С другой стороны, получаемые в таких исследованиях данные могут быть использованы для построения ударных адиабат ВВ. В данной работе представлены результаты экспериментального исследования распространения ударных волн в образцах триаминотринитробензола (ТАТБ) при двух начальных плотностях $\rho_0 = 1.8$ и 1.9 г · см⁻³, выполненного с помощью ранее разработанного и апробированного метода, основанного на использовании мягкой рентгеновской компоненты синхротронного излучения (СИ) [1, 2]. По сравнению с аналогичными традиционными невозмущающими методами, в которых излучение генерируется с помощью рентгеновских трубок, СИ обладает рядом преимуществ: высокую интенсивность потока фотонов $\approx 10^{6}$ фотон \cdot мм⁻² за одну экспозицию, малую угловую расходимость, высокую стабильность и периодичность вспышек излучения (время экспозиции ≈1 нс, период повторения – до 125 нс). На созданном стенде формируется зондирующий пучок СИ шириной 20 мм и толщиной 0.1 мм. Детальное описание методики восстановления физических параметров по получаемым экспериментальным данным приведено в [1–3]. Пространственное и временное разрешение метода позволяет регистрировать последовательные стадии развития процесса, включающие распространение ударной волны, возбуждение или отсутствие детонации.

ПОСТАНОВКА ЭКСПЕРИМЕНТОВ

Эксперименты проводились с цилиндрическими зарядами из прессованного ТАТБ диаметром 20 мм и длиной 15 мм с плотностью $\rho_0 = 1.8$ и 1.9 г · см⁻³. Укажем, что таким образом ограничивалось расстояние, на котором могла возникнуть детонация. Ударная волна в образцах возбуждалась ударом алюминиевых и медных пластин толщиной 2 мм, метаемых с помощью взрывного устройства [1] со скоростями 200-2000 м · с⁻¹. Тыльный торец заряда граничил с массивной стальной плитой, обеспечивающей отражение ударной волны. Сборка ориентировалась относительно луча СИ так, чтобы он проходил через ось заряда [3]. Это позволяет получить информацию о распределении плотности в наблюдаемом объекте. Так как в область наблюдения попадает и ударник, в экспериментах контролируется его форма, положение (отсутствие вращения) и определяется скорость удара. Полученные данные показывают, что происходит плоское соударение. Отслеживание динамики изменения плотности с частотой 0.5 мкс дает возможность проследить эволюцию профиля прямой и отраженной волн в

¹ Учреждение Российской академии наук Институт гидродинамики имени М.А. Лаврентьева СО РАН, Новосибирск.

² Российский федеральный ядерный центр – ВНИИ технической физики имени академика Е.И. Забабахина, Снежинск.



Рис. 1. Эволюция распределение массы на луче. Случай возбуждения детонации при прохождении ударной волны по заряду.

заряде, скорость ее распространения, установить время и место возникновения детонации.

РЕЗУЛЬТАТЫ ЭКСПЕРИМЕНТОВ И ИХ ОБСУЖДЕНИЕ

Исходным результатом измерений является распределение массы на луче, пересчитываемое по методике [3] в распределение плотности. На рис. 1 показаны экспериментальные данные для случая нагружения, при котором произошел переход прямой ударной волны в детонационную. Колебания сигнала в нулевой (до начала нагружения) момент времени вызваны как естественным разбросом показаний детектора ("шум"), так и возможной неоднородностью плотности по длине заряда. На кривых, соответствующих 1 и 2 мкс от начала процесса, четко выделяются скачки, соответствующие распространению волны. Ее скорость на этом и последующих промежутках времени — около 7 км \cdot с⁻¹. Кривая на момент 3 мкс свидетельствует о падении плотности за фронтом волны, что соответствует сформировавшемуся детонационному процессу.

В ряде проведенных экспериментов реализовались режимы, в которых не происходило инициирование ВВ или осуществлялось инициирование в волне, отразившейся от расположенной за зарядом преграды. Результаты суммируются в таблице, где приведены значения начальной скорости ударной волны, массовой скорости в образце и результат воздействия на заряд. Массовая скорость за фронтом волны определялась двумя способами: по скорости движения ударника и из закона сохранения массы на фронте при измеренных в опытах плотности и скорости ударной волны. Оценка критического давления инициирования для данного ВВ дает значение ~10 ГПа.



Рис. 2. Ударные адиабаты исследованных композиний.

Построенные по полученным данным ударные адиабаты в (*D*-и) (скорость ударной волны – массовая скорость) координатах приведены на рис. 2. Здесь кружки и сплошная линия относятся к плотности $\rho_0 = 1.8 \ r \cdot cm^{-3}$, квадраты и пунктирная линия — $\rho_0 = 1.9 \ r \cdot cm^{-3}$, светлые значки соответствуют значению массовой скорости, определенной по скорости ударника, темные – из закона сохранения. Оба способа определения массовой скорости дают близкие результаты, что является дополнительным подтверждением корректности полученных величин. Данные для каждой плотности аппроксимируются традиционными линейными зависимостями. В диапазоне 0.2 км $\cdot c^{-1} \le u \le$ ≤ 0.8 км \cdot с⁻¹ они имеют вид

$$D = 2.12 + 2.09u, \quad (\rho_0 = 1.8 \ r \cdot cm^{-3}),$$

$$D = 2.09 + 3.08u, \quad (\rho_0 = 1.9 \ r \cdot cm^{-3}).$$

Различие в наклонах ударных адиабат объясняется отличием условий прессования зарядов, фор-

Результаты экспериментов

Плотность, $\Gamma \cdot cM^3$	<i>и</i> , км/с	<i>D</i> , км/с	Результат опыта	
1.8	0.26	2.77	Отсутствие детонации	
1.8	0.65	3.36	Отсутствие детонации	
1.8	0.65	3.67	Возбуждение детонации в отраженной волне	
1.8	0.95	5.13	Возбуждение детонации в ударной волне	
1.9	0.32	3.03	Отсутствие детонации	
1.9	0.40	3.50	Отсутствие детонации	
1.9	0.79	4.43	Отсутствие детонации	
1.9	0.93	5.40	Возбуждение детонации в отраженной волне	



Рис. 3. Ударная адиабата ВВ при $\rho_0 = 1.8 \ r \cdot cm^{-3}$ в (*p*-*u*)-координатах.

мирующихся при этом структур и связующих добавок. Ввиду существенного влияния названных факторов на свойства и чувствительность ВВ достаточно сложно сравнивать эти и другие полученные нами данные с опубликованными результатами других исследователей [4, 5].

На рис. 3 приведена ударная адиабата для BB с $\rho_0 = 1.8 \text{ г} \cdot \text{см}^{-3}$ в (*p*-*u*)-координатах (*p* – давление). Здесь одинаковыми значками обозначены данные одного эксперимента, светлые и темные значки имеют тот же смысл, что и на рис. 2. Точки на оси ординат показывают определенное в опытах давление торможения при отражении волны от жесткой поверхности. Эти точки принадлежат различным ударным адиабатам вторичного сжатия.

Оценим погрешность проведенных измерений. Погрешность измерений массы вещества на луче, связанная с разбросом показаний детектора, определяется на основе кривых для нулевого момента времени (соответствующая кривая на рис. 1) и составляют единицы процентов. Скорость фронта волны регистрируется по перемещению на уровне полувысоты скачка, которое определяются с погрешностью до 0.2 мм (размер стрипа детектора) и усредняются по временным интервалам 500 нс. В той части заряда, где не происходит инициирование взрывного процесса, скорость ударного фронта практически постоянна. С учетом того, что за один интервал между экспозициями фронт проходит 1.5–2.0 мм, погрешность определения скорости составляет ~10%. При определении массовой скорости тем и другим способами возникает систематическая погрешность. Из сравнения двух независимых измерений можно оценить погрешность определения массовой скорости также на уровне 10%.

Таким образом, в результате проведенных исследований показана применимость метода, основанного на использовании синхротронного излучения, для получения новых физических результатов о поведении взрывчатых веществ при ударно-волновом нагружении. Определены ударные адиабаты двух взрывчатых композиций на основе ТАТБ и установлены условия инициирования детонации в конкретных случаях.

Работа выполнена при использовании оборудования ЦКП СЦСТИ и финансовой поддержке Минобрнауки России, грантов РФФИ № 12-01-00177-а, 11-03-00874-а и Интеграционного проекта СО РАН № 65.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. *Титов В.М., Прууэл Э.Р., Тен К.А. и др.* // Физика горения и взрыва. 2011. № 6. С. 3.
- 2. *Pruuel E.R., Ten K.A., Titov V.M. et al.* // Proc. 14th Int. Detonation Symp. 2010. P. 345.
- Прууэл Э.Р, Мержиевский Л.А., Тен К.А. и др. // Физика горения и взрыва. 2007. № 3. С. 121.
- 4. Шорохов Е.В., Литвинов Б.В. // Хим. физика. 1993. Т. 12. № 5. С. 722.
- 5. Джексон Р., Грин Л., Барлет Р. и др. // Детонация и взрывчатые вещества. М.: Мир, 1981. С. 323.

Сдано в набор 29.10.2012 г. Цифровая печать Усл. печ. л. 20.0		Подписано к печати Усл. кротт. 3.1 т	17.01.2013 г. ыс. Уч	Формат 60 × 88 ¹ / ₈ -изд. л. 20.1 Бум. л. 10.0				
	Тираж	ираж 155 экз. Зак. 943						
Учредители: Российская академия наук, Институт прикладной физики РАН								
Издатель: Российская академия наук. Издательство "Наука", 117997 Москва, Профсоюзная ул., 90 Оригинал-макет подготовлен МАИК "Наука/Интерпериодика"								

Отпечатано в ППП "Типография "Наука", 121099 Москва, Шубинский пер., 6