ИССЛЕДОВАНИЕ ПЕРЕДАЧИ ДЕТОНАЦИИ МЕЖДУ ПАТРОНАМИ ВВ В РАССРЕДОТОЧЕННОМ ЗАРЯДЕ

C.A. Калякин, К.Н. Лабинский ДонНТУ, 83000, г. Донецк, ул. Атрема, д. 58 yglenit@gmail.com, bootor@gmail.com

В статье исследован механизм передачи детонации между патронами ВВ в рассредоточенном заряде, и разработаны конструкции монозарядов и зарядов, состоящих из отдельных патронов ВВ, устойчиво детонирующих при замедленном взрывании.

Введение. Экспериментальные и теоретические исследования передачи детонации между патронами взрывчатого вещества (ВВ) имеют важное значение, так как их результаты дают данные для обоснования параметров устойчивости детонации составных шпуровых (скважинных) зарядов и выбора соответствующей конструкции заряда. Это позволяет снизить число неполных детонаций шпуровых (скважинных) зарядов и тем самым повысить эффективность и безопасность взрывных работ.

Анализ последних исследований и публикаций, посвященных этому вопросу, показал, что механизм передачи энергии взрыва активного заряда ВВ пассивному может осуществляться тремя путями: ударной волной, распространяющейся в среде, разделяющей заряды; газодинамическим потоком продуктов детонации ВВ; твердыми быстро летящими частицами, метаемыми взрывом. Однако, передача детонации между патронами определяется не только тем или иным механизмом передачи энергии взрыва, но и многообразием условий взрывания зарядов ВВ. В работах [1,2] показано, что основными причинами нарушения передачи детонации между патронами ВВ в шпуровых зарядах и возникновению их полных детонаций являются переуплотнение ВВ и снижение его детонационной способности (канальный эффект и динамическое прессование ВВ при откольных явлениях в шпурах) и раздвижка патронов в заряде с образованием между ними инертной среды при замедленном взрывании. Комплексная оценка устойчивости детонации шпурового заряда, учитывающая механизм передачи детонации между патронами, до конца не определена и требует решения.

Целью настоящей работы являются экспериментальные и теоретические исследования передачи детонации между рассредоточенными в заряде патронами ВВ для разработки конструкции шпурового заряда, устойчиво детонирующего в условиях замедленного взрывания.

Опытами и экспериментами было установлено [3], что передача детонации и ее возбуждение в пассивном заряде ВВ происходит в зоне, где параметры ударной волны и потока продуктов детонации от активного заряда настолько велики, что давление во фронте волны отражения удовлетворяет неравенству $\Delta P \geq 3*10^7$ Па. Если к пассивному заряду подходит ударная волна с меньши-

ми параметрами в ее фронте, то возбуждению детонации всегда предшествует период горения ВВ.

Определение начальных параметров ударных волн в газообразной среде при передаче детонации от одного заряда BB к другому представляет собой достаточно сложную задачу. В работах [3,4] Л.Д. Ландау, К.П. Станюковича и Ф.А. Баума дается решение, которое позволяет определять параметры ударной волны вблизи поверхности заряда BB в зависимости от давления детонации BB $-P_n$, скорости его детонации -D и скорости истечения продуктов детонации в воздух W_D . Тогда отношение давления во фронте ударной волны P_x к давлению детонации BB на границе раздела «BB - газообразная среда» можно определить по формуле:

$$\frac{P_{\chi}}{P_{\rm H}} = \frac{\rho_{\rm B}(\gamma_{\rm a}+1)(n+1)}{2\rho_{\rm BB}} \left(\frac{W_D}{D}\right)^2 \tag{1}$$

где $\rho_{\rm B}$, $\rho_{\rm BB}$ – плотность воздуха и BB соответственно;

n – показатель политропы продуктов детонации BB;

 $\gamma_{\rm a}$ – показатель адиабаты воздуха с учетом его ионизации, $\gamma_{\rm a} \approx 1.2.$

В работе [2] римановское решение доводится до конца, рассматривая отдельно обе части уравнения, описывающего расширение продуктов детонации и взрыва ВВ, и связывая решения в точке их сопряжения. Таким образом, имеем решение, позволяющее оценить в характерном для этого случая интервале расширения скорость истечения продуктов детонации ВВ в газообразную среду:

$$\frac{3n-1}{n^2-1}D \le W_D \le \frac{3n-1}{n^2-1}D + \frac{2C_k}{k-1} \tag{2}$$

где C_k – скорость звука в точке сопряжения продуктов взрыва и продуктов детонации (ПД) ВВ;

k – показатель адиабаты продуктов взрыва BB.

Уравнение (2) позволяет приблизительно определить значение скорости истечения продуктов детонации ВВ в этом интервале. Тогда среднее значение скорости истечения можно найти из уравнения:

$$W_{D_{\rm cp}} = \frac{3n-1}{n^2-1}D + \frac{2C_k}{k-1}, \, \text{m/c}.$$
 (3)

В соответствии с работой [2], значение скорости звука в продуктах взрыва ВВ равно:

$$C_k = \frac{D}{n+1} \left(\frac{P_k}{P_H}\right)^{\frac{n-1}{2n}},\tag{4}$$

где P_k – давление продуктов взрыва BB в точке сопряжении ударных адиабат.

При подходе ударной волны к заряду, если поверхность его торца плоская и расположена нормально к направлению движения волны, происходит ее отражение, при этом давление резко возрастает:

$$\Delta P_{\text{orp}} = 2\Delta P_{\Pi} + \frac{6\Delta P_{\Pi}^2}{\Delta P_{\Pi} + 7},\tag{5}$$

а плотность воздуха в отраженной волне равна:

$$\rho_{\text{orp}} = \rho_{\text{B}} \frac{{}_{\text{Orp}}^{\text{P}} + P_{\text{II}}}{P_{\text{orp}} + 6P_{\text{II}}},\tag{6}$$

 ΔP_{Π} и P_{Π} – избыточное давление и давление во фронте падающей волны где соответственно;

 $\Delta P_{
m orp}$ и $P_{
m orp}$ – избыточное давление и давление во фронте отраженной волны;

 $ho_{
m orp}$ и $ho_{
m \scriptscriptstyle B}$ – плотность воздуха за фронтом падающей и отраженной волны. Уравнения (5) и (6) получены для показателя адиабаты воздуха $k_{\rm B} \approx 1.4$.

Скорость отраженной ударной волны $U_{\it omp}$ находится по уравнению:

$$U_{\text{orp}} \frac{k_{\text{B}}+1}{2} \rho_{\text{orp}} = \Delta P_{\text{orp}} - \Delta P_{\Pi}. \tag{7}$$

Одновременно с отражением начинается движение волн разряжения от границ к центру торца заряда. Время действия давления в отраженной волне до установления режима обтекания равно:

$$au_{\mathrm{orp}} = \frac{l}{c_{\mathrm{p}}},$$

l – поперечный размер поверхности заряда, на который действует ударная где волна;

 $C_{\rm p}$ – скорость волны разряжения.

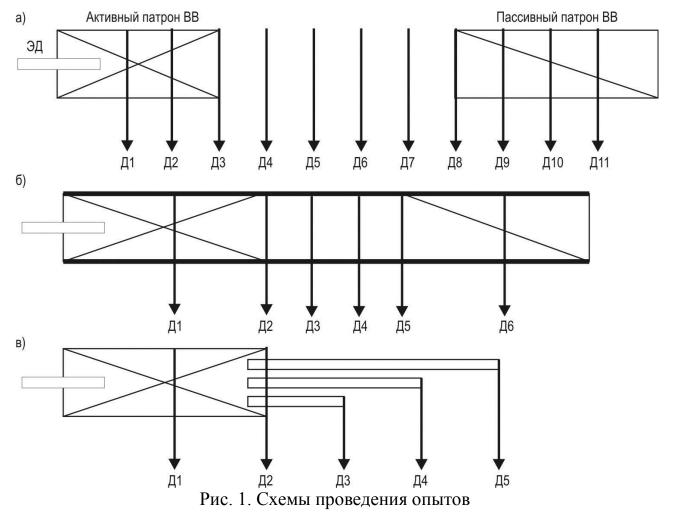
Для времени действия на пассивный заряд потока воздуха и продуктов взрыва активного заряда $t > \tau_{\text{отр}}$ можно определить среднюю критическую скорость потока $W_{\rm Kp}$, необходимую для возбуждения детонации BB в пассивном заряде по теории Гарансона [5] через импедансы среды и вещества BB: $W_{\rm kp} = \frac{D_{\rm BB}(\rho_{\rm orp}U_{\rm orp} + \rho_{\rm BB}D_{\rm BB})}{2(\rho_{\rm orp}U_{\rm orp})}.$

$$W_{\rm Kp} = \frac{D_{\rm BB}(\rho_{\rm orp}U_{\rm orp} + \rho_{\rm BB}D_{\rm BB})}{2(\rho_{\rm orp}U_{\rm orp})}.$$
 (8)

Полученные уравнения (1)-(8) позволяют моделировать условия передачи детонации между зарядами ВВ, задаваясь параметрами ударных волн в зазоре, образованных взрывом активного заряда и значением критической скорости детонации BB в пассивном заряде. Их критические величины $W_{\rm kp}$ и D можно установить из эксперимента по передаче детонации.

Экспериментальная часть работы включала измерение скорости детонации ВВ в активном и пассивном зарядах, а также скорости ударной волны и продуктов взрыва в воздушном зазоре, их разделяющем. Были проведены три серии экспериментов: для открытых зарядов, для зарядов в трубке и зарядов, соединенных между собой трубками. Схемы этих опытов показаны на рис 1.

Было установлено, что для активных и пассивных зарядов аммонита №6ЖВ с плотностью патронирования ВВ 0,95..1,05 г/см³ и диаметром 24..32 мм передача детонации для открытых зарядов составила 4 см, отказы на 5 см, в трубе из ПХВ с толщиной стенки 1,7 мм передача детонации на 10 см, отказ на 12 см, и у открытых зарядов, соединенных стеклянными трубками диаметром 6..10 см передача детонации составила 10 см и отказ 12 см. Развитие процесса детонации ВВ в пассивном заряде изучали измеряя скорость детонации по длине патрона начиная от торца, обращенного к активному заряду. На рис. 2 показаны графики зависимостей изменения скорости ударных волн и потока продуктов детонации в воздушном зазоре между активными и пассивными зарядами ВВ. Их зависимости имеют следующий вид:



a — открытые заряды; b — заряды в оболочке из $\Pi X B$; b — измерение скорости распространения ударной волны и продуктов детонации в стеклянных трубках

для открытых зарядов:

$$W = \frac{4120.4015 - 369.03907 * l}{1 - 0.14824379 * l + 0.010375567 * l^2};$$

для зарядов в трубе из ПХВ:

IXB:

$$W = \frac{4145.2108 + 1841.9016 * l}{1 + 0.21769434 * l + 0.017003393 * l^{2}};$$

для зарядов, соединенных стеклянными трубками с диаметром

10,1 мм:
$$W = \frac{4155.9452 + 2760.2969*l}{1 + 0.37851223*l + 0.011970419*l^2};$$
7,2 мм:
$$W = \frac{4140.9273 + 4809.9651*l}{1 + 0.61135783*l + 0.009590224*l^2};$$
6,0 мм:
$$W = \frac{4118.1254 + 7500.596*l}{1 + 0.89264096*l + 0.0079279099*l^2}.$$
Панные по скорости детонации BB в пассивном патроне при передаче де-

Данные по скорости детонации BB в пассивном патроне при передаче детонации приведены в табл. 1.

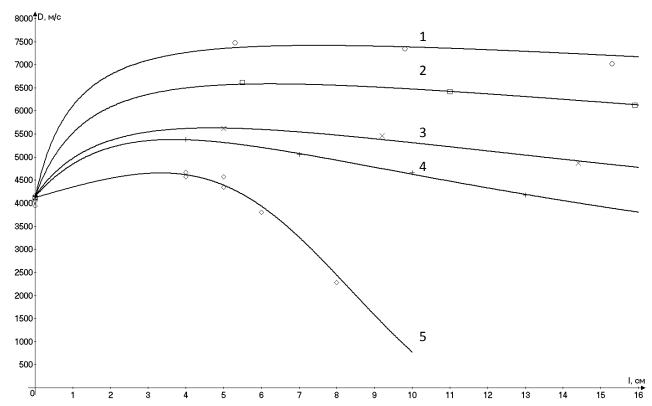


Рис. 2. Графики зависимостей изменения скорости ударных волн и потока продуктов детонации в воздушном зазоре между активными и пассивными зарядами ВВ и результаты лабораторных исследований

1-в стеклянной трубке диаметром 6,0 мм; 2-в стеклянной трубке диаметром 7,2 мм; 3-в стеклянной трубке диаметром 10.1 мм; 4-в трубе из ΠBX ; 5-в воздухе.

Табл. 1. Скорость детонации BB по длине пассивного заряда начиная с торца патрона

№	Воздушный	Скорость УВ	Скорость детонации ВВ, м/с по длине заряда, мм			
	зазор, см	в зазоре	0-15	15-30	30-45	45-60
1	3,6	4690,2	3027	3582,1	3809,5	3809,5
2	4,0	4671,5	2474,2	3030,1	3231,7	3871
3	4,0	4961,2	1395,3	3157,9	3809,5	3809,5
4	5,0	4571,4	509,6	-	-	-

Таким образом, исследования позволили установить расстояния передачи детонации через воздушный зазор между зарядами аммонита №6ЖВ. Зная расстояние передачи детонации между зарядами, можно определить значение скорости газодинамического потока и ударной волны в зазоре W по зависимости (9). Так, если принять в качестве критического расстояния передачи детонации между открытыми зарядами $l_{\kappa p} = 4.5$ см, то критическая скорость истечения продуктов детонации и ударной волны в зазоре составит $W_{\kappa p} \approx 4530$ м/с. Исследования скорости детонации аммонита №6ЖВ позволяют установить параметры падающей ударной волны на торце пассивного заряда по уравнению (1):

$$\frac{\Delta P_{\Pi}}{P_{X}} = \left(\frac{W_{KP}}{W_{X}}\right)^{2}$$
; $\Delta P = 9.0544 * 10^{7} \left(\frac{4530}{8197.2}\right)^{2} \approx 2.8 * 10^{7} \text{ \Pia.}$

 $P_{\rm x}$ и $W_{\rm x}$ — начальное давление и скорость истечения продуктов детонации где

При таком давлении газ за фронтом ударной волны ионизирован, поэтому для него принимаем $k_e=1,2$. Тогда максимальная степень сжатия газа при отраженной ударной волне от торца патрона составит:

$$\frac{P_{\rm opp}}{\Delta P_{\rm II}} = \frac{3k_{\rm B}-1}{k_{\rm B}-1} \approx 13,$$

а давление в отраженной волне:

$$P_{\text{orp}} = 13 * 2.8 * 10^7 = 3.64 * 10^8 \text{ \Pia.}$$

Плотность воздуха за ударной волной составит:
$$\rho_{\scriptscriptstyle B} \approx 1,\!224 * \tfrac{2,\!8*10^7*1,\!2+1,\!02*10^5*0,\!2}{2,\!8*10^7*0,\!2+1,\!02*10^5*1,\!2} \approx 7,\!2~{\rm кг/m}^3;$$

а в отраженной:

$$ho_{
m op} pprox 7.2 * rac{3.64*10^8*1.2+2.8*10^7*0.2}{3.64*10^8*0.2+2.8*10^7*1.2} pprox 30.0 \ {
m kg/m}^3.$$

Скорость отраженной ударной волн

$$U_{omp} = \left[\frac{2(P_{omp} - \Delta P_n)}{\rho_n(k+1)}\right]^{0.5} \approx 6513,4 \text{ m/c}.$$

Согласно уравнения (8), найдем критическую скорость детонационной волны ВВ в пассивном заряде, решая квадратное уравнение:

$$D_{\mathrm{\kappa p}}^2 \rho_{\mathrm{BB}} + \rho_{\mathrm{orp}} U_{\mathrm{orp}} D_{\mathrm{\kappa p}} - 2 \rho_{\mathrm{orp}} U_{\mathrm{orp}} W_{\mathrm{\kappa p}} = 0.$$

Для $\rho_{\rm BB} = 950~{\rm kr/m^3}$ и $W_{\rm kp} = 4530~{\rm m/c}$ получим критическую скорость детонации ВВ, равную $D_{\rm kp} = 1270~{\rm m/c}.$

Прямые измерения скорости детонационной волны в торце пассивного заряда BB дают значение D=1330 м/с, что указывает на достаточно хорошее совпадение результатов аналитических расчетов и эксперимента.

Таким образом, удалось обосновать параметры передачи детонации через воздух между зарядами ВВ. Это позволяет выбрать конструкцию заряда ВВ, устойчиво детонирующего в условиях замедленного взрывания.

Выводы. Проведены аналитические исследования передачи детонации между патронами ВВ на воздухе. Установлены основные факторы, определяющие параметры передачи детонации между открытыми зарядами ВВ. Экспериментальные исследования передачи детонации между патронами ВВ на воздухе и в трубе позволили установить критические значения скорости газодинамического потока продуктов взрыва ВВ и ударной волны в промежутке между активным и пассивным зарядами ВВ, а также критическую скорость возбуждения детонации в пассивном патроне аммонита №6ЖВ. Проведенные исследования позволили обосновать конструкцию шпурового заряда, устойчиво детонирующего в условиях замедленного взрывания.

Перечень ссылок.

1. Шевцов Н.Р. Исследование процесса раздвижки патронов в шпурах при взрывных работах в вертикальных шахтных стволах // Наукові

- праці ДонНТУ: Серія гірничо-геологічна. Вип. 45 / Н.Р. Шевцов, И.В. Купенко, К.Н. Лабинский и др..– Донецк: ДонНТУ, 2002.– с. 118-123.
- 2. Шевцов Н.Р. Исследование полноты и устойчивости детонации зардов с инертными промежутками между патронами ВВ // Разработка рудных месторождений. Вып. №1 (90) / Н.Р. Шевцов, С.А. Калякин, О.И. Рублева.— Кривой Рог: КТУ, 2006.— с. 75-79.
- 3. Баум Ф.А. Физика взрыва / Ф.А. Баум, К.П. Станюкович, Б.И. Шехтер.— М.: Физматгиз, 1959.—799 с.
- 4. Ландау Л.Д. Определение скорости истечения продуктов детонации конденсированных взрывчатых веществ // Сб.тр. Л.Д. Ландау. Т1 / Ландау Л.Д., Станюкович К.П.– М.: наука, 1969.– С. 499-503.
- 5. Кук М.А. Наука о промышленных взрывчатых веществах / кук М.А.— М.: Недра, 1980.—452 с.