## ВЛИЯНИЕ КОНСТРУКЦИИ ЗАБОЙКИ НА ВРЕМЯ ЕЕ РАЗРУШЕНИЯ

## В. Г. Кравец, докт. техн. наук (НТУУ «КПИ»), А. М. Масюкевич, канд. физ.мат. наук (ННИИОТ), А. Л. Ган, магистр (НТУУ «КПИ»), А. В. Мизюк, инж. (ННИИОТ)

Розглянуто процес вибухового руйнування набивки у вигляді капсули з криволінійною поверхнею, в яку засипаються сипучі матеріали. Час, необхідний для руйнування цієї набивки, визначається її геометрією і властивостями матеріалу. Набивка такої конструкції дозволяє подовжити час перебування продуктів детонації у свердловині (шпурі), що збільшує частку енергії вибуху, яка витрачається на корисну роботу.

Эффективность взрывных работ определяется качеством дробления породы и затратами на взрывные работы. Повышению эффективности взрывных работ посвящено огромное количество исследований [1-25, 27]. Это различные способы заряжания скважины, инициирования взрыва, схемы коммутации массовых взрывов, создание экологически чистых взрывчатых веществ (ВВ), средства и способы локализации пылегазовых выбросов в рабочей зоне карьера. Одним из способов повышения эффективности взрыва является применение забойки. Исследования влияния конструкции И компонентного состава забойки на энергетические параметры взрыва и параметры отбойки были начаты еще в 50-х гг. ХХ столетия [1-25]. Такое количество работ (в основном экспериментальных) обусловлено тем, что взрывные работы осуществляются с различной целью (рыхление породы, образование полостей и профильных выемок и т.п.) и в разнообразных по структуре и физико-механическим свойствам породах. Следует отметить, что в последнее время появились и теоретические исследования влияния забойки на эффективность взрыва [16, 18, 20-24].

До настоящего времени рассматривались забойки, которые отделялись от скважинного или шпурового заряда горизонтальной поверхностью. В настоящей работе изучается действие продуктов детонации (ПД) на забойку с криволинейной поверхностью и исследуются ее запирающие свойства. Конструкция такой забойки следующая: на заряд BB помещается пластмассовая капсула, имеющая волнообразную или криволинейную (рис. 1) поверхность. В капсулу засыпается сыпучий материал. Толщина стенок капсулы  $\Delta h \approx 3...5$  мм.



Рис. 1. Схема разделения заряда на элементарные объемы

Поверхность капсулы представляет собой эллиптический параболоид (см. рис. 1), в общем виде описываемый уравнением

$$Z = h \left( \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} \right),\tag{1}$$

где h – высота забойки, м; x, y и a, b – соответственно текущие координаты и полуоси эллипса. Начало системы координат помещаем в точке соприкосновения капсулы забойки с центром поверхности заряда радиусом  $r_3$  на его верхней части, то есть длина заряда в этой системе координат имеет отрицательное значение ( $-l_3$ ).

С учетом цилиндрической симметрии заряда и забойки ( $a = b = r_3$ ) поверхность капсулы описывается уравнением

$$Z = hr^2 / r_{_3}^2 , (2)$$

где *r* – текущая координата.

Таким образом, между капсулой и зарядом имеется воздушный зазор переменной высоты, за исключением точки *O*, в которой капсула соприкасается с зарядом (см. рис. 1).

Скорость инициирования BB  $V_1$  всегда больше скорости его детонации D, и фронт детонационной волны (ДВ) OC (рис. 2) в скважине не будет перпендикулярным относительно оси заряда. За время t, пока ДВ от точки Bдойдет до точки  $C(t = r_3/D)$ , инициирование BB осуществится на расстоянии  $BO = V_1 t = V_1 r_3/D$  и, наконец, дойдет до точки O. Фронт ДВ распространяется по направлению вектора нормали  $\vec{n}$  к нему. В каждый последующий момент времени, когда ДВ выходит на границу заряда OD, поток ПД уходит перпендикулярно к поверхности заряда в направлении капсулы. Под действием газообразных ПД, достигнувших забойки, последняя начнет перемещаться и разрушаться. На основании законов сохранения энергии и массы получим

$$\frac{MV^2}{2} + E_{\rm BHI} + E_{\rm KHI} + E_{\rm pasp} = mQ; \quad \rho_{\rm BB} = \rho_{\rm HI}, \qquad (3)$$

где M – масса забойки, кг; V – скорость ее перемещения, м/с;  $E_{B\PiД}$  и  $E_{K\PiД}$  – внутренняя и кинетическая энергия ПД, Дж;  $E_{pa3p}$  – энергия разрушения капсулы, Дж;  $\rho_{BB}$  и  $\rho_{\Pi Д}$  – плотность ВВ и ПД, кг/м<sup>3</sup>; m – масса ВВ, кг; Q – удельная теплота взрыва, Дж/кг.



Рис. 2. Распределение сил в капсуле при взрыве

Подойдя к поверхности капсулы, ПД, в силу кривизны ее поверхности, устремляются по касательной, например, в точке E, в направлении точки А. Это приводит к повышенной концентрации ПД в пространстве возле точек соприкосновения капсулы и стенки скважины. В этих точках давление ПД на капсулу будет значительно больше, чем у ее вершины в точке O.

Когда ударная волна (УВ) ПД достигает капсулы (например, в точке K), в теле капсулы в точке O возникает сила  $\vec{F}_1$  (см. рис. 2), параллельная касательной ее поверхности в этой точке и направленная в сторону стенки скважины.

Аналогичная ситуация будет наблюдаться в каждой точке капсулы. Поскольку наиболее вероятным результатом этого будет разрушение капсулы и всей забойки, первый член в уравнении (3) можно не учитывать. Тогда энергия разрушения определится по формуле

$$E_{\text{pasp}} = \frac{PV_3}{k-1} - E_{\text{BII},} - E_{\text{KII},}$$
(4)

где P – среднее давление ПД в объеме заряда ( $P = \rho_{BB} D/8$ ), Па;  $V_3$  – объем заряда; k – показатель изэнтропы;  $mQ = PV_3/(k-1)$  [12].

Чтобы определить  $E_{B\PiД}$  и  $E_{K\PiД}$ , заряд и зазор между зарядом и забойкой разобьем на элементарные цилиндрические объемы  $\Delta V_i$ , для определения которых радиус заряда разделим на *n* равных частей  $\Delta r_i$  (i = 1, 2, ... n). Длина образующей будет равна  $l_3 + h_j$  ( $h_j$  – среднее расстояние от поверхности заряда в точке  $\Delta r_i/2$  до поверхности капсулы), а величину  $h_i$  определим из формулы

$$h_{i} = (h_{i} - h_{i-1})/2.$$
(5)

Тогда внутренняя энергия  $E_{3BH}$  ПД в элементарном объеме  $\Delta V_{3i}$ , длина образующей которого равна длине заряда  $l_3$ , будет равна

$$E_{3BH} = \frac{P_i \Delta V_{3i}}{k-1} = \frac{P_i}{k-1} \int_0^{\Delta r} r dr \int_{-l_3}^0 dz \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi \frac{P_i}{k-1} \frac{l_3}{r_3^2} \int_0^{\Delta r} r dr = \frac{\pi P_i}{k-1} l_3 \Delta r^2 = \frac{\pi P_i l_3}{k-1} \frac{r_3^2}{n^2} = \frac{P_i}{k-1} \frac{V_3}{n^2}.$$
 (6)

Теплота взрыва массы  $\Delta m_i$  заряда ВВ в объеме  $\Delta V_{3i}$  равна  $\Delta m_i \cdot Q$ . Из равенства этой теплоты  $\Delta m_i$  внутренней энергии  $E_{3BH}$  можно определить давление ПД в объеме  $V_i$ :

$$P_{i} = \frac{(k-1)n^{2}}{\pi l_{3} r_{3}^{2}} \Delta m_{i} Q = \frac{(k-1)n^{2}}{V_{3}} \Delta m_{i} Q, \qquad (7)$$

где  $\Delta m_i - n$ -я часть массы BB, которая содержится в объеме  $\Delta V_{3i}$ .

Формулой (7) определено давление ПД от взрыва заряда массой  $\Delta m_i$  в элементарном объеме  $\Delta V_{3i}$ . Давление ПД  $P'_i$  в объеме  $\Delta V_i$  отличается от давления  $P_i$  в объеме  $\Delta V_{3i}$  из-за наличия зазора. Внутренняя энергия  $E_{\rm BIIД}$  определяется формулой

$$E_{\text{BIIJI}} = \frac{P_i'}{k-1} \left[ \Delta V_{3i} + \int_0^{\Delta r} r dr \int_0^{h_j} dz \int_0^{2\pi} d\theta \right] = \frac{P_i'}{k-1} \left[ \Delta V_{3i} + \pi h_j \Delta r^2 \right] =$$
$$= \frac{P_i'}{k-1} \left[ \pi l_3 \frac{r_3^2}{n^2} + \pi h_j \frac{r_3^2}{n^2} \right] = \frac{P_i'}{k-1} \pi \left( l_3 + h_i \right) \frac{r_3^2}{n^2}, \tag{8}$$

где  $P'_i$  – давление ПД в объеме  $\Delta V_i$ , которое можно определить из уравнения состояния

$$P_i \Delta V_{3i}^3 = P_i' \Delta V_i^3; \qquad P_i' = P_i \left(\frac{l_3}{l_3 + h_j}\right)^3.$$
 (9)

Кинетическая энергия ПД в элементарном объеме

$$E_{\rm KIII,I} = \frac{\Delta m_i U^2}{2} = \frac{\rho_{\rm BB} U^2}{2} \int_0^{\Delta r} r dr \int_0^{h_j} dz \int_0^{2\pi} d\theta = \frac{\rho_{\rm BB} U^2}{2} \pi h_j \frac{r_s^2}{n^2} = \frac{\pi}{2} \rho_{\rm BB} U^2 h_j \frac{r_s^2}{n^2}, \quad (10)$$

где *U* – скорость движения ударной волны, м/с.

Таким образом, энергия разрушения, обусловленная действием ПД в элементарном объеме  $\Delta V_i$ , запишется как

$$E_{\text{pasp.}i} = \frac{P_i}{k-1} \frac{V_3}{n^2} - \frac{P_i'}{k-1} \pi \left( l_3 + h_j \right) \frac{r_3^2}{n^2} - \frac{\pi}{2} \rho_{\text{BB}} U^2 h_j \frac{r_3^2}{n^2}.$$
 (11)

Давление УВ на капсулу в каждой точке ее поверхности равно  $P'_i$  и направлено по оси *Z*, а упомянутая выше сила  $\vec{F_1}$ , которую следует теперь обозначить  $\vec{F_{1i}}$ , равна

$$\vec{F}_{li} = \vec{P}_{li} \cos\alpha, \qquad (12)$$

где  $\alpha$  – угол между  $\vec{P}_i$  и касательной к поверхности капсулы, град.

Например, в точке *O*, координаты которой по оси *R* равны  $R_{i-1} = (i-1)\Delta r$ , а по оси *Z* равны  $Z_{i-1} = h_{i-1} (i-1)^2 \Delta r^2 / r_3^2$ , уравнение касательной имеет вид

$$2h_{i-1}\frac{r}{r_{3}^{2}}\left[r-(i-1)\Delta r\right]+\frac{1}{r_{3}^{2}}\left[hr^{2}-h_{i-1}(i-1)^{2}\Delta r^{2}\right]=0$$
(13)

или

$$2h_{i-1}\frac{r}{r_{3}^{2}}\left[r-(i-1)\frac{r_{3}}{n}\right]+\frac{1}{r_{3}^{2}}\left[hr^{2}-h_{i-1}(i-1)^{2}\frac{r_{3}^{2}}{n}\right]=0,$$

где *r* – текущая координата по оси *R*.

Угол  $\alpha$  между вектором  $\vec{P}'_i$  и вектором касательной к поверхности капсулы  $\delta \vec{r}$ , который можно определить с помощью уравнения (13), равен

$$\cos\alpha = \frac{\vec{P}_i' \,\delta \,\vec{r}_i}{\sqrt{\left(P_i'\right)^2 \left(\delta r\right)^2}} \,. \tag{14}$$

Как отмечено выше, часть ПД устремится к верхней части капсулы в направлении касательной в каждой точке  $\delta \vec{r_i}$ , создавая вдоль ее поверхности неравномерное распределение плотности этих ПД (максимальная плотность будет в точке A, а минимальная – в точке O). Функцией распределения частиц (молекул) ПД является распределение Максвелла–Больцмана, поскольку эта функция описывает распределение частиц в произвольном силовом поле, которое в данном случае определяется силами, приводящими к «скольжению» ПД вдоль поверхности капсулы и их неравномерному распределению.

Среднее число частиц ПД в каждой точке поверхности

$$\vec{n}_i = 1 / \left[ \exp\left(-\frac{E_{\Pi i}}{kT}\right) \right], \tag{15}$$

где  $\vec{n}_i$  – среднее число частиц в каждой точке поверхности;  $E_{\Pi i}$  – их полная энергия в этих точках, Дж; k – постоянная Больцмана; T – температура, К.

Полная энергия

$$E_{\Pi i} = \pi \frac{P_i'}{k-1} \left( l_3 + h_j \right) \frac{r_3^2}{n^2} + \frac{\pi}{2} \rho_{\rm BB} U^2 h_j \frac{r_3^2}{n^2} .$$
(16)

Подставляя в формулу (15) полную энергию (16) и температуру взрыва, характерную для данного BB, получим среднее число частиц (молекул) в *i*-м элементарном объеме  $\Delta V_i$ . Зная молекулярную массу  $m_{\rm M}$  частиц ПД, можно определить массу  $\Delta m_i$  и плотность частиц, сосредоточенных в каждом  $\Delta V_i$ :

$$\Delta m_i = m_{\rm M} \vec{n}_i; \qquad \rho_i = \Delta m_i / \Delta V_i, \tag{17}$$

где  $\rho_i$  – плотность ПД в  $\Delta V_i$  с учетом неравномерности их распределения, кг/м<sup>3</sup>.

Новое давление  $P''_i$  ПД, оказываемое на каждый элемент поверхности капсулы, можно определить по известной формуле

$$P_i'' = \frac{\rho_i D^2}{8} . (18)$$

Следует отметить, что давление  $P''_i$  отличается от  $P'_i$  тем, что последнее обусловлено действием равномерно распределенных газообразных ПД в объеме  $\Delta V_i$ , а  $P''_i$  учитывает их давление на капсулу в условиях неодинаковой плотности ПД в зазоре.

Процесс разрушения твердого тела – это процесс зарождения и раскрытия трещин. В физике твердого тела понятие поверхностной энергии связано с энергетическим состоянием атомного слоя вещества, выходящего на свободную поверхность тела. А. Грифитс положил поверхностную энергию  $\gamma$  (Дж/м<sup>2</sup>) как меру энергетических затрат при разрушении тел. При этом модель строится на энергетическом балансе, реализуемом в теле, которое содержит трещину в поле растягивающих напряжений  $\sigma_p$ . При наличии трещины длиной L потенциальная энергия тела  $U_{\rm n}$  уменьшается на величину  $\Delta U$  в сравнении с тем же телом без трещины [26, 27]:

$$\Delta U = -\frac{\sigma_{\rm p}^2}{4E}\pi L^2,\tag{19}$$

где E – модуль Юнга;  $\Delta U$  – упругая энергия тела с трещиной, Дж.

Тело с трещиной, в отличие от тела без нее, обладает дополнительной энергией поверхностного натяжения γ на двух свободных поверхностях трещины [26, 27]

$$U_{\rm m} = 12\gamma L \ . \tag{20}$$

Общее уравнение энергии тела с трещиной

$$\Delta W = \Delta U + U_{\rm II} = -\frac{\sigma_{\rho}^2}{4E}\pi L^2 + 12\gamma L \,. \tag{21}$$

Такое изменение энергии справедливо для тела, содержащего одну трещину. В процессе взрыва на разрушение капсулы затрачивается работа, которая равна общей энергии разрушения. В результате этого в теле капсулы возникнет *N* трещин, число которых определяется уравнением

$$N\Delta W = N \left( -\frac{\sigma_{\rho}^2}{4E} \pi L^2 + 12\gamma L \right) = E_{\text{pasp}}, \qquad (22)$$

где  $E_{\text{pasp}}$  – общая энергия разрушения капсулы, равная

$$E_{\text{pasp}} = \sum_{i=1}^{n} E_{\text{pasp},i} = \sum_{i=1}^{n} \left[ \frac{P_i}{k-1} \frac{V_3}{n^2} - \frac{P_i'}{k-1} \pi \left( l_3 + h_j \right) \frac{r_3^2}{n^2} - \frac{\pi}{2} \rho_{\text{BB}} U^2 h_j \frac{r_3^2}{n^2} \right].$$
(23)

В формуле (23) необходимо учесть, что  $h_i$  определяется по формуле (5).

Скорость раскрытия трещин  $V_{\rm Tp}$  соответствует изменению энергии разрушения во времени:

$$\frac{dE_{\text{pagp}}}{dt} = N\left(-\frac{\sigma_p^2}{4E}\pi L + 12\gamma\right) = N\left(-\frac{\sigma_p^2}{4E}\pi L + 12\gamma\right)V_{\text{Tp}},$$
(24)

где

$$\frac{dE_{\text{pasp}}}{dt} = -\pi \frac{r_{3}^{2}}{n^{2}} \sum_{i=1}^{n} \left( \frac{P_{i}'}{k-1} + \frac{\rho_{\text{BB}}U^{2}}{2} \right) \frac{dh_{j}}{dt}.$$
(25)

Знак минус в формуле (25) показывает, что происходит уменьшение энергии за счет затрат на зарождение и развитие трещин. Таким образом, скорость разрушения капсулы равна

$$V_{\rm Tp} = \pi \frac{r_{\rm s}^2}{n^2} \sum_{i=1}^n \left( \frac{P_i'}{k-1} + \frac{\rho_{\rm BB} U^2}{2} \right) \frac{dh_j}{dt} / N \left( \frac{\sigma_{\rm p}^2}{4E} \pi L - 12\gamma \right), \tag{26}$$

а время ее разрушения

$$t_1 = \Delta h / V_{\rm Tp}. \tag{27}$$

После разрушения капсулы начинаются процессы фильтрации ПД через зернистую забойку и происходит ее выброс [16–18, 25]. Время задержки вылета ПД  $t_1$  увеличивается, по сравнению с другими видами забойки, на время разрушения капсулы в скважине.

Скорость разрушения капсулы (26) содержит множитель  $dh_j/dt$ , который можно представить в виде  $d(Ut_j)/dt \approx U$ , где  $t_j$  – время прохождения  $h_j$  ударной волной со скоростью U, присущей данному BB, и  $V_{\rm Tp}$  можно записать как

$$V_{\rm rp} = \pi \frac{r_{\rm s}^2}{n^2} \frac{U}{N} \frac{\frac{1}{k-1} \sum_{i=1}^n P_i' + n \frac{\rho_{\rm BB} U^2}{2}}{\pi L \frac{\sigma_P^2}{2E} - 12\gamma} .$$
(28)

В качестве примера рассмотрим скважину радиусом  $r_c = 125$  мм. Взрывчатое вещество – граммонит 79/21,  $\rho_{\rm BB} = 1,69$  г/см<sup>3</sup>, скорость детонации D = 4000 м/с, U = 1550 м/с, над ВВ помещена капсула с криволинейной поверхностью из ударопрочного полистирола УПМ-703 толщиной  $\Delta h = 0,003$  м,  $\sigma_{\rm P} = 500...600$  кгс/см<sup>2</sup>,  $E = 1 \cdot 10^4$  кгс/см<sup>2</sup>. Радиус скважины (заряда) разделим на 10 равных частей ( $\Delta r = 0,1r_3$ ) и рассмотрим разрушение капсулы в средней части (m = 5, k = 1, 4). После вычислений по формуле (28) получим, что скорость разрушения капсулы  $V_{\rm Tp}$  без учета засыпки равна 6,55536 · 10<sup>4</sup> м/с, а время ее разрушения *t* составляет 4.576 · 10<sup>-7</sup> с.

## Выводы

Рассмотрен процесс взрывного разрушения забойки оригинальной конструкции, определяемой ее геометрией и свойствами материала. Время пребывания ПД в скважине увеличивается на время, необходимое на разрушение такой забойки, что увеличивает долю энергии взрыва, затрачиваемую на полезную работу – дробление породы. Рассмотренная забойка позволяет увеличить объем дробления, следовательно, уменьшить количество скважин и затраты на взрывные работы.

После подачи данной работы в печать опубликована работа [28], в которой рассмотрен частный случай забойки с криволинейной поверхностью, а именно: сферической. Кроме того, в [28] давление от действия взрыва заряда определяется через потенциал волны, что при наличии турбулентности ПД и градиентности их давления не совсем корректно.

Публикуемая работа является частью научной работы, выполненной в ННИИОТ и приведенной в отчете в 2004 г.

1. Баум Ф. А., Сансарян Н. С. Импульсы взрыва, обусловленные боковым распором забойки в скважине // Взрывное дело. – М.: Недра, 1966. – № 59/16. – С. 28–32.

2. Миндели Э. О., Демчук П. А., Александров В. Е. Забойка шпуров. – М.: Недра, 1967. – 152 с.

3. Исследование влияния материала забойки на скорость вылета и прорыва газообразных продуктов / М. Ф. Друкованый, Э. И. Ефремов, В. М. Комир, И. А. Семенюк, С. Т. Сурначева // Механика и разрушение горных пород. – М.: Недра. – 1969. – Вып. 1. – С. 121–128.

4. Семенюк И. А., Оберемок О. Н. Взрывные работы на открытых горных разработках. – Днепропетровск: Промінь, 1974. – 55 с.

5. Комплексное исследование действия взрыва в горных породах / Э. О. Миндели, Н. О. Кусов, А. А. Корнеев, Г. И. Марцинкевич. – М.: Недра, 1978. – 253 с.

6. Исаков А. А., Коковкин В. П. Модельные исследования поведения забойки и расчет импульса при взрыве скважинных зарядов. – ФТПРПИ. – 1979, № 4. – С. 29–38.

7. *А.с. 1251653* СССР, МКИ Е21С 37/00. Способ комбинированной забойки скважинного заряда ВВ / В. М. Комир, В. В. Воробьев, Э. И. Ефремов и др. // Заявл. 6.12.84, № 3821500.

8. Исследования эффективности комбинированной забойки / Н. И. Мячина, В. Г. Назаренко, В. И. Нападало и др. // Деп. в ВИНИТИ, 1.08.85, № 5755-85, Реф. № 10Б127.

9. *Гурин А. А., Ященко С. С.* Применение гидрогелевой забойки взрывных скважин // Безопасность труда в промышленности. – 1986, № 1. – С. 38–39.

10. *Ташкинов А. С., Бирюков А. В.* Роль и эффективность забойки при взрыве скважинного заряда // Открытая разработка угольных месторождений. – Кемерово: Кузбасский политехнический институт. – 1987. – С. 10–17.

11. *Разрушение горных пород* энергией взрыва / Э. Н. Ефремов, В. С. Кравцов, Н. Н. Мячина, В. Д. Петренко и др. – К.: Наук. думка, 1987. – 264 с.

12. Повышение эффективности действия взрыва в твердой среде / В. М. Комир, В. М. Кузнецов, В. В. Воробьев, В. Н. Чебенко. – М.: Недра, 1988. – 209 с.

13. *Влияние конструкции забойки* и запирающих зарядов на качество взрывной отбойки / С. П. Акинфиев, А. И. Незговоров, И. С. Иванова, Г. П. Кобельков, В. В. Бренинский, Н. Г. Волченко // Горный журнал. – 1988. – № 4. – С. 35–37.

14. *Яковенко В. Г., Бекетаев Е. Б., Берг А. И.* Применение забойки переменной плотности // Цветметинформация. – 1990. – № 6. – С. 37–39.

15. *Ресурсосберегающие технологии* взрывного разрушения горных пород / Э.И. Ефремов, В. М. Комир, И. А. Краснопольский, В. П. Мартыненко. – К.: Техника. – 1990. – 149 с.

16. Ищенко К. С. Влияние конструкции шпурового заряда с использованием различных забоечных материалов, влияющих на процесс трещинообразования при взрыве // Повышение эффективности разрушения горных пород. – К.: Наук. думка, 1991. – С. 59–61.

17. *Ефремов Э. Н., Родак С. Н.* Роль забойки скважинного заряда в запирании газообразных продуктов детонации // Повышение эффективности разрушения горных пород. – К.: Наук. думка, 1991. – 140 с.

18. Ищенко К. С. Исследование конструкций шпуровых зарядов с использованием различных забоечных материалов, влияющих на процесс

разрушения среды при взрыве // Техника и технология горного производства. – К.: Наук. думка. – 1993. – С. 23–28.

19. Проблемы экологии массовых взрывов в карьерах / Э. И. Ефремов, П. В. Бересневич, В. Д. Петренко и др. – Днепропетровск: Січ, 1996. – 179 с.

20. Петренко В. Д., Никифорова В. А., Коновал В. Н. Теоретические оценки времени вылета забойки из мелко раздробленной породы при взрыве // Геотехническая механика. – Днепропетровск: ИГТХ НАН Украины. – 1997. – Вып. 3. – С. 86–89.

21. *Александрова Н. И., Шер Е. Н.* Влияние забойки на разрушение горных пород взрывом цилиндрического заряда // ФТПРПИ. – 1999. – № 5. – С. 42–52.

22. *Александрова Н. И., Шер Е. Н.* Влияние утечек газов из полости взрыва сферического заряда на разрушение горных пород // ФТПРПИ. – 2000. – № 5. – С. 43–53.

23. *Ефремов Э. И., Ищенко К. С., Никифорова В. А.* Исследование движения забойки в шпурах // Уголь Украины. – 2000. – № 6. – С. 20–22.

24. Ефремов Э. И., Мартыненко В. П., Бережецкий А. Я. Способ повышения эффективности взрыва и локализации пылегазовых выбросов // Вісник Кременчуцького ДПУ. – Кременчуг, 2000. – Вип. 2. – С. 3–5.

25. *Снижение техногенной нагрузки* на окружающую среду при использовании простейших ВВ и специальной забойки / Э. И. Ефремов, А. Я. Бережецкий, А. В. Пономарев, В. В. Баранник, В. П. Куприн // Екологія і природокористування. – Дніпропетровськ. – 2003. – Вып. 5. – С. 137–140.

26. *Кузнецов В. М.* Математические модели взрывного дела. – Новосибирск: Наука, 1977. – 262 с.

27. Воробьев В. Д., Масюкевич А. М., Косьмин И. В. О радиусе воронки дробления в скальных породах при взрыве удлиненного заряда взрывчатого вещества // Вісник НТУУ «КПІ». Серія "Гірництво": Зб. наук. праць. – К.: НТУУ «КПІ». – 2002. – Вип. 7. – С. 44–54.

28. *Бережецкий А. Я.* Эффективность применения капсулы с ингибитором в забойке скважинных зарядов // Вісник НТУУ «КПІ». Серія "Гірництво": Зб. наук. праць. – К.: НТУУ «КПІ». – 2002. – Вип. 7. – С. 114–120.