

О ПРИНЦИПЕ РАВНОМЕРНОГО ДРОБЛЕНИЯ ГОРНЫХ ПОРОД ВЗРЫВОМ

В. М. Кузнецов, Е. Н. Шер

(Новосибирск)

В современной горнодобывающей промышленности при использовании взрыва проблема получения кусков заданных размеров актуальна. Известно [1], что в обычных условиях взрыва получают куски самых разнообразных форм и размеров. Экономически невыгодно как получение кусков большого размера (негабарит), так и излишнее измельчение породы или руды. Различные способы взрывания [2-4], применяемые в настоящее время на карьерах и рудниках, не дают удовлетворительного решения данной проблемы. В данной работе излагается принципиальная схема взрывания, обеспечивающая теоретически абсолютную равномерность дробления среды.

При построении схемы принимаются следующие упрощающие предположения:

- а) среда является идеальной и несжимаемой;
- б) действие взрыва характеризуется только импульсным давлением

$$P = \int_0^{\infty} p(t) dt,$$

где $p(t)$ — давление.

Первое предположение об идеальности среды основывается на том, что в ближней и средней зонах взрыва касательные напряжения в среде оказываются много меньше среднего гидростатического давления и ими в первом приближении можно пренебречь. Малая сжимаемость горных пород обычно слабо влияет на кинематику движения основной массы породы, особенно при наличии свободных поверхностей, поэтому можно сделать предположение о несжимаемости.

Второе предположение основывается на том, что, с одной стороны, можно пренебречь смещениями границ среды за время приложения взрывной нагрузки, а с другой — за это время ударные волны успевают несколько раз пробежать по разрушаемому объему породы.

Эти предположения существенно упрощают математическое описание процесса взрыва в твердой среде и в то же время, в некоторых случаях [5, 6], позволяют сохранить в модели существенные черты реального явления. Мгновенное поле скоростей v , в рассматриваемой модели среды определяется формулой

$$v = \text{grad} \left(-\frac{P}{\rho} \right),$$

где ρ — плотность среды, и вводится величина $\varphi = -(P/\rho)$ — потенциал поля скоростей.

Ниже рассматривается плоская задача. Этот случай на практике приближенно реализуется при взрывании одного или нескольких рядов скважин в плоскости, перпендикулярной их оси. В плоском случае [7] можно ввести в рассмотрение комплексный потенциал $w(z)$

$$(1) \quad w(z) = \varphi(x, y) + i\psi(x, y), \quad z = x + iy.$$

Пусть задана область G в плоскости z , ограниченная выпуклой кривой. Необходимо расположить на поверхности Γ слой взрывчатого вещества (ВВ) таким образом, чтобы после подрыва среда в области G была разрушена равномерным образом. Это требование сводится к созданию на поверхности Γ такого потенциала φ , чтобы поле скоростей, определяемое комплексным потенциалом $w(z)$, привело к деформациям, в некотором смысле равномерным во всей области G . Прежде всего необходимо уточнить, о каких деформациях идет речь. Из физических соображений ясно, что при разрушении материала решающую роль играют сдвиги. Поэтому в качестве третьего предположения принимается следующий критерий разрушения: разрушение среды происходит при достижении в некоторой точке максимальных деформаций сдвига некоторой критической величины.

В данной постановке имеет смысл говорить только о скоростях деформаций. В плоском случае тензор скоростей деформаций имеет вид [8]

$$T_{\xi} = \begin{vmatrix} \xi_{xx} & \eta_{xy} \\ \eta_{xy} & \xi_{yy} \end{vmatrix},$$

где

$$(2) \quad \xi_{xx} = \frac{\partial v_x}{\partial x}; \quad \xi_{yy} = \frac{\partial v_y}{\partial y}; \quad \eta_{xy} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v_x}{\partial y} + \frac{\partial v_y}{\partial x} \right),$$

v_x, v_y — компоненты вектора скорости. Максимальная скорость сдвига

$$(3) \quad \eta_{\max} = \frac{1}{2} \sqrt{(\xi_{xx} - \xi_{yy})^2 + 4\eta_{xy}^2}.$$

Поле скоростей, возникающее в идеальной несжимаемой среде под действием импульсного давления, безвихревое

$$\frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} = 0.$$

Кроме того, имеет место уравнение неразрывности

$$\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} = 0.$$

Первая производная комплексного потенциала (1) определяет комплексно сопряженную скорость

$$\frac{dw}{dz} = v_x - iv_y,$$

а вторая — компоненты тензора скоростей деформации

$$(4) \quad \frac{d^2w}{dz^2} = \frac{\partial v_x}{\partial x} - i \frac{\partial v_x}{\partial y} = -\frac{\partial v_y}{\partial y} - i \frac{\partial v_y}{\partial x} = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} - i \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y}.$$

Из (2), (4) получаем

$$\xi_{xx} = -\xi_{yy} = \operatorname{Re} \frac{d^2w}{dz^2};$$

$$\eta_{xy} = \operatorname{Im} \frac{d^2w}{dz^2};$$

а из (3) получаем

$$\eta_{\max} = \left| \frac{d^2 w}{dz^2} \right|.$$

Подставляя сюда (4), получаем

$$\eta_{\max} = \left[\left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right)^2 + \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y} \right)^2 \right]^{1/2}.$$

Очевидно, разрушение материала в области G произойдет равномерным образом, если всюду внутри области максимальные скорости сдвигов будут равны одной и той же константе, являющейся прочностной характеристикой материала.

В работе [9] рассматривается критерий дробимости D , имеющий в плоском случае вид

$$D = 2 \left[\left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right)^2 + \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y} \right)^2 \right].$$

Можно убедиться, что

$$D = 2\eta_{\max}^2.$$

Таким образом, критерий дробимости, введенный в [9] формально из энергетических соображений, имеет теперь ясный физический смысл. В работе [10] на основе этих представлений рассмотрена задача о взрыве на выброс одиночного шнурового заряда и произведен расчет расположения зарядов при однорядном взрывании.

Возвращаясь к задаче о равномерном дроблении, приходим к следующему выводу: на поверхности области G нужно обеспечить такое распределение импульсного давления, чтобы всюду внутри области выполнялось равенство

$$\left| \frac{d^2 w}{dz^2} \right| = \text{const.}$$

В частном случае можно положить

$$\frac{d^2 w}{dz^2} = \text{const.}$$

Тогда

$$(5) \quad w = Az^2 + Bz + C,$$

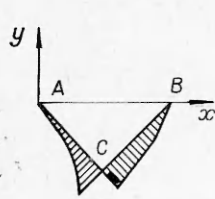
где A , B и C — комплексные постоянные.

Практическая реализация поля скоростей, описываемого потенциалом (5), иллюстрируется следующим примером. Пусть надо разрушить породу в объеме призмы с равнобедренным прямоугольным треугольником в основании (фиг. 1).

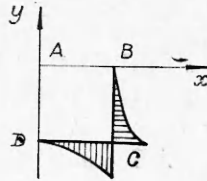
Действительный потенциал выбирается в виде

$$\varphi = axy, \quad (a = \text{const}).$$

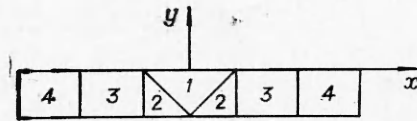
Начало координат и положение осей указаны на фиг. 1. Такой потенциал является частным случаем (5) и удовлетворяет условию равенства нулю



Фиг. 1



Фиг. 2



Фиг. 3

на свободной поверхности AB . Распределение потенциала на боковых поверхностях призмы на гранях AC и BC имеет вид

$$\begin{aligned}\varphi &= -ax^2; \\ \varphi &= -ax(|AB| - x).\end{aligned}$$

Одна из возможных схем многорядного взрывания может быть такова. Рассмотренная треугольная призма представляет собой центральный вруб [4]. Затем по аналогичной схеме взрываются две соседние треугольные призмы, после чего последовательно взрываются прямоугольные призмы $\varphi=0$ на AB , AD ; $\varphi=a|AB|x$ на DC ; $\varphi=a|AB|y$ на BC (фиг. 2). Распределение потенциала на поверхности прямоугольной призмы показано на фиг. 3.

Переменное распределение потенциала, показанное на фиг. 1, 3, можно создать, например, закладывая в скважины, пробуренные вдоль соответствующих граней, разное количество ВВ, как это делалось при направленном взрыве [6]. Не исключено, что подобное распределение потенциала можно получить, регулируя время замедления при взрывании отдельных скважин и рядов скважин.

Поступила 28 X 1974

ЛИТЕРАТУРА

1. Кошелев Э. А. и др. Статистика осколков, образующихся при разрушении твердых тел взрывом.— ПМТФ, 1974, № 2.
2. Лангефорс У., Кильстрем Б. Современная техника взрывной отбойки горных пород. М., «Недра», 1968.
3. Марченко Л. Н. Увеличение эффективности взрыва при добычании полезных ископаемых. М., «Наука», 1965.
4. Друкованый М. Ф. Методы управления взрывом... М., «Недра», 1973.
5. Лаврентьев М. А., Кузнецов В. М., Шер Е. Н. О направленном метании грунта при помощи взрывчатого вещества.— ПМТФ, 1960, № 4.
6. Кузнецов В. М. Гидродинамические модели взрыва в грунте.— В кн.: Некоторые проблемы математики и механики. Л., «Наука», 1970.
7. Лаврентьев М. А., Шабат Б. В. Методы теории функций комплексного переменного. М., Физматгиз, 1958.
8. Качанов Л. М. Основы теории пластичности. М., Физматгиз, 1969.
9. Власов О. Е., Смирнов С. А. Основы расчета дробления горных пород взрывом. М., Изд-во АН СССР, 1962.
10. Кузнецов В. М. Гидродинамический расчет взрыва на выброс удлиненных зарядов ВВ.— ФТПРПИ, 1974, № 4.