研究論文

. . 1

1.4 6 1

, U.

••

19 J. 19 J.

· · · · ·

スムースブラスティングにおける起爆秒時精度の影響

金子勝比古*, 山本雅昭**, 諸岡敬太***, 田中巍嗬***

· . · .

n., n.,

 $\sim N_{\rm eV} r_{\rm ev}^{-1} r_{\rm ev}$

亀裂進展と起爆秒時差を考慮した動的応力解析により、スムースブラスティングにおける岩 石の破砕プロセスについて考察した。とくに、起爆に電子遅延雷管もしくはDS雷管を用いた 場合および斉発の場合のそれぞれについて、最大主応力分布と亀裂進展プロセスとの関係を示 し、記録秒時誤差の影響を具体的に検討した。そして、電子遅延留管を用いた場合は、隣接す る孔の発破により生成される動的・準静的応力場の干渉により亀裂制御がなされることを明ら かにした。また、起爆秒時精度を向上させることにより岩盤損傷領域が抑制されること、電子 |遅延雷管を用いた場合の損傷領域は斉発の場合とほぼ等しいこと、などを明らかにした。

1. 赭 督

- 現在、トンネル掘削の最外周部の発破は通常スムー スプラスティング(以下SBと略す)により実施される。 SBの効果としては,予定掘削面に沿った滑らかな破 断面の形成とともに岩盤の発破損傷の抑制が期待され る。そして、これらの結果として、余掘りや当たりの 低波および支保の軽波など掘削コストの低波を計るこ とができる。

and the state of the state of the

. . . · 15 · • •

SB孔の起爆には通常比較的後段のDS留管が使用 されるため、その秒時誤差は大きく斉発性は期待でき ない。そして、SBのメカニズムは、先行して起爆し た発破孔からの応力波により隣接孔にクローズドクラ ックが発生した後、この隣接孔の発破により既存のク ローズドクラックが成長して破断面を生成する、と説 明されている¹⁾。しかし、最近、電子遅延留管²⁾など の高精度起爆システムが開発され、そのSBへの適用 が試みられている。そして、 起爆秒時精度を向上させ ることにより、のみ跡率の向上と岩盤損傷圏の抑制が

1997年3月21日受理
*北海道大学大学院工学研究科環境资源工学専攻
(当時,熊本大学工学部環境システム工学科)
〒060 札幌市北区北13条西8丁目
TEL 011-706-6322
FAX 011-706-6322
**旭化成工業(株)火薬研究所
〒100 千代田区内幸町1-1-1-1
TEL 03-3507-7812
FAX 03-3507-2670
***西松建設(株)技術研究所
〒242 神奈川県大和市下鶴間2570-4
TEL 0462-75-1135
FAX 0462-75-6796

なされることが報告されている³⁾。この結果は、最新 の起爆システムを用いることにより、現行SBとは現 象的に異なるより高度なSBが実現される可能性を示 **唆している。そして、この実現のためには、起爆秒時** 精度の観点から、SBの破砕プロセスとそのメカニズ ムを再検討する必要があると思われる。 . . .

- 筆者等は先に発破における岩石の破砕過程の数値実 験手法として破壊力学に基づいた動的応力解析法を提 案した^り。本論文では, 提案した手法により, SBにお ける岩石の破砕プロセスをシミュレートし、SBにお ける破断面形成のメカニズムについて考察を加えると ともに、起爆秒時精度が破砕プロセスや岩盤損傷に与 える影響について検討する。

:

2. 解析方法および解析条件

2.1 数値解析法の概要

解析には、強度不均一性と亀裂の発生・進展を考慮 した動的有限要案法を用いた。本解析では、岩石の破 寝として引張破壞と圧縮破壞を考え、破壞基準はそれ ぞれ最大引張応力基準(引張強度Si)およびモール・ クーロン基準(内部摩擦角φ, 粘着力cもしくは一軸圧 縮強度Se)を用いた。そして、引張破壊は要案境界辺 に発生するものと仮定し、要案境界辺の引張強度を ワイブル分布(均一性係数m)で与えた。なお、最近 の実験結果5)に基づいて、強度の寸法効果は体積の (1/2m)乗に逆比例するものと仮定した。そして、 ・ 亀裂の発生・伸長は要素境界辺の分離として表現し、 亀裂面の結合力は引張軟化則1/4モデル(破壊エネル ギーGf)で与えた。また,圧縮破壞は要案の破壞とし て取り扱い、要案の圧縮強度は要案周囲境界辺の引張 強度の平均値の定数倍で与えた。そして、破壊基準を

Kayaku Gakkaishi, Vol. 58, No. 3, 1997 - 91 -

Table 1 Physical constants of rock

P-wave velocity, Vp (m/s)	6000
S-wave velocity, Vs (m/s)	3464
Density, ρ (kg/m ²) is a final difference of the second secon	2700
Mean compresive strength, Sc (MPa)	250
Mean tensile strength, St (MPa)	18
Internal friction angle, ϕ (degrees)	· 60
Fracture energy, Gf (Pa·m)	300
Coefficient of uniformity, m ()	5

上回る場合には、その過剰応力を符号反転させたもの を要素初期応力として与え、この要素初期応力に対応 する要素初期ひずみにより降伏後の塑性ひずみを表わ した。なお、解析法の詳細については参考文献4)を 参照されたい。

2.2 解析モデル

解析モデルはFig.1に示すような自由面に平行な3 つの発破孔を有する一自由面発破を想定したものであ る。発破孔径は45㎜とし、孔間隔および最小抵抗線 はともに50㎝とした。モデルの下側境界は自由境界, 上側および左右境界は連続境界(粘性境界)の条件を与 え、それぞれの発破孔内壁に爆薬の爆発による動的圧 力を作用させた。起爆としては電子遅延留管とDS雷 管を用いた場合を考えたが、比較のため斉発の条件に ついても解析を行った。とくに、電子遅延留管および DS電管の場合は雷管の秒時誤差を考慮して、後述す るように、それぞれの発破孔の圧力の作用開始時刻を 変化させた。岩盤は健全な花崗岩を想定し、諸物性値 をTable 1の様に設定した。また、有限要素モデルの 要案分割はFig.2に示すようであり、初期節点数およ び要案数はそれぞれ28,374および56,664,計算時間 増分は0.1µsである。さらに、起爆秒時差の影響を明 瞭にみるために、すべてのケースともに岩盤中の強度 の空間分布(不均一性)が同じモデルを用いた。

2.3 発破孔作用圧力

発破孔の孔壁に作用する動的圧力の時間変化は、周 囲岩盤が十分に剛で発破孔内における波動の反射など を無視して問題を単純化すると、Fig.3のように考え ることができる。Fig.3(a)は、一般的な逆起爆の例 であるが、この場合、爆轟波およびこれによる気体衝 撃波は孔底から孔口に向かって爆速Dで伝播する。そ して、この爆発衝撃波が孔口に到達し孔口から外部に 出ていくと、孔口から希薄波が侵入し孔底に向かって 音速 Vで進行していく。なお、この例ではタンピン グを無視しているが、タンピングのある場合にはタン ピングの押し出しに要する時間だけ希薄波の役入に若

Table 2 JWL parameters of SB explosive

<i>A</i> (GPa)	254.8	<i>R</i> 1	5.661
B (GPa)	5.578	R ₂	1.490
C (GPa)	0.914	ω.	0.317

Remarks: $P = A\exp(-R_1V) + B\exp(-R_2V) + CV^{-\omega-1}$; P: Pressure ; V: Volume ratio.

干の時間遅れが生ずるものと思われる。したがって、 ある断面における圧力の変化はFig.3(b)のようであ ると予想される。 T1, T2およびT3はそれぞれ圧力の 立ち上がり時間、持続時間および滅衰時間である。と くに、デカップリングが比較的大きな場合には、発破 孔内壁に作用する圧力にパルス状の衝撃圧が認められ なくなることから、爆発生成ガスの圧力のみを考えて いる。そして、爆発生成ガスの圧力は、等エントロ ビー膨張を仮定したJWL状態式で表現し、これによ りデカップリングや発破孔の体積変化による圧力変化 を表現した。なお、使用爆薬はSB用スラリー爆薬 (サンペックス400 s, 薬径22mm)とし、JWLパラ メータは KHT コード⁶⁾による計算値⁷⁾から求めた (Table 2)。次に、 T_1 、 T_2 および T_3 などは以下のよ うに与えることとした。まず、圧力の不連続な立ち上 がりによる解の不安定化を抑制するため、T1=1µs とした。また、 T2は爆発衝撃波が通過した後、孔口 からの希薄波が到達するまでの時間として推定した。 今,仮に、D= 3000 m/s, V= 340 m/sとして、孔 ロから1mの断面を考えるとT2=3.3msとなる。こ の時間は電子遅延留管の秒時誤差60µsに比較して極 めて長いが、DS後段の秒時誤差に比較して極めて短 い。また、予備計算として一つの発破孔による解析を 行ったところ、応力波による破壊が完了するまでの時 間は300µs以下となった。この結果は、電子遅延雷管 の場合には、先行して起爆した発破孔の中に爆発生成 ガスの圧力が維持されている状態で、後続の発破孔が 起爆することを意味している。したがって, 電子遅延 雷管の場合には、解析時間は数百µs以内で十分であ るため、T3の設定は不要となる。これに対しDS電 管の場合は、 T3の値が、 T2と同程度もしくはそれ以 下であると仮定すると、先行して起爆した発破孔内の 圧力がほぼ完全に低下した後に、後続の発破孔が起爆 することになる。したがって、DS 雷管の場合は、先 行して起爆した発破孔の圧力をこれによる破壊が完了 するまでの時間維持させた後、圧力を徐々に低下させ て静的状態を達成させ、その後、後続の発破孔に圧力 を作用させれば良いことになる。そこで、 DS 留管の 解析では、計算時間の節約のため、 T2およびT3の値



Free face

Fig. 1 Model for the computation



Fig. 2 Finite element mesh for a half region of the model



Fig. 3 Explanation of gas pressure in a blast hole;
(a) assumption for gas flow in a blast hole;
(b) change of gas pressure at the distance x from the initiation point



Fig. 4 Probability distribution of relative delay time error, where t_A , t_B and t_C are the initiation time of charge holes A, B and C in Fig. 1, respectively, and σ is the standard deviation of delay time



Fig. 5 Distribution of maximum principal stress and crack propagation process for the case of simultaneous initiation



Fig. 6 Distribution of maximum principal stress and crack propagation process for the case of electronic detonator initiation. Case 1: (t_A, t_B, t_C) = (+ 15 ms, 0, + 30 ms).



Fig. 7 Distribution of maximum principal stress and crack propagation process for the case of electronic detonator initiation. Case 2: (t_A, t_B, t_C) = (+ 60 ms, 0, + 90 ms).



Fig. 8 Distribution of maximum principal stress and crack propagation process for the case of electronic detonator initiation. Case 3: (t_A, t_B, t_C) = (+ 120 ms, 0, + 150 ms).



Fig. 9 Distribution of maximum principal stress and crack propagation process for the case of conventional DS detonator initiation

をそれぞれ $T_2 = 300 \mu s$, $T_3 = 50 \mu s と 設定した。$ 2.4 起爆秒時誤差

遅延雷管の秒時誤差が標準偏差 σ の正規分布に従う と仮定し、Fig.1に示す中心発破孔Bが先に起爆した 後左右の発破孔AもしぐはCが起爆する場合を考える と、相対起爆時間差は発破孔AおよびCの起爆時刻 t_A , t_c と発破孔Bの起爆時刻 t_B との差 t_A - t_B , t_C - t_B とし て与えられる。そこで、それぞれの雷管の秒時誤差を 正規乱数で与えて、相対起爆時間差を求めた。求めら れた結果から相対起爆時間差がある範囲にある確率を 求めるとFig.4のようである。そこで、この確率分布 を参考にして、ここでは、図中に示すような相対起爆 時間差(t_A - t_B , t_C - t_B)が異なる3r- r_A , t_A - t_A にの。5 σ)、Case 2 (1.0 σ , 1.5 σ)、Case 3 (2.0 σ , 2.5 σ)を考えることにした。

電子遅延雷管の秒時誤差の標準偏差を60µsとする と、これら3ケースに対応する発破孔の起爆時刻(な, tB, tc)は、 tBを基準とすると(+15µs, 0, +30µs)、 $(+60\mu s, 0, +90\mu s), (+120\mu s, 0, +150\mu s) \ge t$ る。また、DS 雷管の場合は、砂時誤差の標準偏差は 数十ms以上と見積もられることから、いずれのケー スでも、相対起爆時間差がガス圧維持時間より長くな る。したがって、DS雷管の場合は、上記のT2およ びT3の設定で、先行する発破孔の作用圧力が0とな った後50µsの時間遅れをおいてから後続の発破孔に 圧力を作用させる1ケースのみを解析することにした。 また、当然のことながら、斉発(秒時誤差0)の条件で はすべてを同時に起爆する1 ゲースを解析した。なお、 計算にはワークステーション(CPU:DEC/alfa/300 MHz, RAM 512 MB, HD 4 GB)を用いたが、計算時 間は電子遅延雷管および斉発の場合約14時間, DS雷 管の場合約52時間であった。

3. 破断面形成プロセス

解析結果の一例として、斉発の場合、電子遅延雷管 もしくはDS 雷管を用いた場合、のそれぞれの場合の 各時刻における亀裂進展状態と最大主応力分布をFig. 5~9に示す。ただし、Fig.5 は斉発の場合、Fig. 6、7、8 は電子遅延雷管で相対起爆時間差の異なる3 ケース、Fig.9 はDS 雷管を用いた場合である。すべ て図中の時刻は最も早く起爆した発破孔の起爆時刻を 基準として表わしているが、DS 雷管の場合は前述し た解析上の理由により実時間に対応していない。また、 応力は引張を正としており、最小主応力は常に圧縮で あることに注意されたい。さらに、ここで示した例で はすべて圧縮破壊は発生していない。

まず, Fig. 5 に示す斉発の場合には、初めに、各発 破孔近傍に放射状の多くの微亀裂が生成し、発破孔か らの同心円状の応力波の伝播に伴って、これらの亀裂 が選択的に伸長していくことがわかる。とくに、これ は、以下すべてに共通することであるが、応力波のフ ロントは最大主応力(円周方向応力)が圧縮であるが、 その後方では引張に転じ、この引張応力波の後方で亀 裂が進展する。そして、応力波の伝播に伴って、互い に隣接する発破孔からの応力波の干渉が生じ、孔間の 領域で引張応力が増大するとともにその上下に圧縮の ゾーンが形成される。とくに、この圧縮ゾーンはそれ ぞれの発破孔から発生した応力波の円周方向成分(引 張)とそれらと隣接する発破孔からの応力波の半径方 向成分(圧縮)が重ね合わされた結果生じる。これらの 結果、孔間を結ぶ方向の亀裂が卓越した伸長を示すと ともに、岩盤奥部への亀裂の進展が抑制される。

次に, Fig.6に示す起爆時刻(+15µs,0,+30µs) の結果をFig.5と比較してみると、この起爆時間差の 条件では,中心発破孔からの応力波のフロントが左右 の発破孔に到達する以前に左右の発破孔が起爆するた め、比較的斉発に近い亀裂進展プロセスを示すが、起 爆時間差に応じて、応力波の干渉時刻が変化し、圧縮 ゾーンが孔間中央から左右の発破孔側に移動していく ことがわかる。また、Fig.7に示す起爆時刻(+60 μs,0,+90μs)の場合は、中心発破孔からの応力波 のフロントが左右の発破孔に到達する直前もしくは直 後に左右の発破孔が起爆する。ここで、Fig.7の左側 発破孔に注目すると,左側発破孔の起爆直後に中心孔 からの応力波が左側発破孔に到達するためご互いの発 破孔から発生した応力波のフロントが干渉して左側発 破孔の斜め上下方向に強い圧縮ソーンが形成される。 その後、左側発破孔から発生した応力波が伝播すると、 孔間で互いの発破孔からの引張応力波が干渉し、 この 領域の引張応力が高められる。特に、この段階では、 左側発破孔からの応力波の円周方向成分と中心発破孔 からの応力波の半径方向成分が重ねられ,左側発破孔 の斜め上下方に圧縮ソーンが維持された状態となる。 そして、中心発破孔のガス圧が維持された状態ではそ の応力波が通過後に中心発破孔を中心とした半径方向 圧縮、円周方向引張の準静的応力場が形成されるため、 上記の効果は持続する。したがって、これらの効果に より、孔間方向の亀裂が卓越した伸長を示し、孔間を 結ぶ線上に破断面が形成され、岩盤奥部への亀裂進展 が抑制される。この傾向は右側発破孔起爆後にも同様 に認められる。さらに、Fig.8に示す起爆時刻差(+ 120µs, 0, +150µs)の場合は、中心発破孔がらの応 力波が左右の発破孔を通過後に左右の発破孔が起爆す るため,中心発破孔からの応力波およびその後形成さ れる準静的応力場の影響がより明瞭となる。すなわち, 中心発破孔を中心とした半径方向圧縮,円周方向引張 の応力場により左右の発破孔の孔間方向の孔壁に引張 応力集中が生じ,それと直交方向の孔壁に圧縮応力集 中が生じた状態で左右の発破孔が起爆する。そして, 左右の発破孔からの応力波が中心発破孔による応力場 と重ね合わせられ,孔間の領域の引張応力が高まると ともに発破孔の上下に圧縮ソーンが形成される。

次に、Fig.9に示すDS電管の場合の結果を見ると、 中心発破孔から発生した応力波のフロントが左右の発 破孔を通過すると、Fig.8と同様に左右の発破孔周囲 に応力集中が生じるが,時間経過に伴って、岩盤内は 中心発破孔を中心として半径方向圧縮、円周方向引張 の準静的応力場に移行する。そして、これと亀裂進展 に伴って上記の応力集中が高まり、左側発破孔の孔壁 から孔間を結ぶ方向の亀裂が発生する。また、この例 では、日本側発破孔壁には亀裂が発生しないが、これは 亀裂の発生が強度不均一性と中心孔からの亀裂進展状 態に依存する確率的な現象であることを示している。 そして、この準静的応力状態で平衡に達すると亀裂進 展は停止し、その後中心発破孔の圧力低下に伴って岩 盤内の応力は低下する。次に、左側発破孔が起爆する と、放射状に亀裂は進展するが、起爆以前に発生して いた孔間を結ぶ方向の亀裂が卓越した伸長を示し、孔 間を連結する破断面が形成される。また、右側発破孔 壁には起爆前に亀裂が発生していないが、孔間方向に 亀裂が伸長して、孔間を連結する破断面が形成される。 これは、亀裂進展の確率的性質に関係するものと考え られ、その解明は今後の踝題であると思われる。しか し、いずれにせよ、この秒時誤差の条件では奥部への 亀裂進展を抑制する圧縮ゾーンが形成されないため。 亀裂は破断面よりかなり奥部まで伸長する。

4. 電子遅延雷管を用いた SB のメカニズムに関する 考察

前章に示した結果をまとめると電子遅延雷管を用いたSBは現行SB^{B)}と現象が異なり、その破断面形成と 損傷抑制のメカニズムは次の二つに分類される。

- (a)互いの発破孔からの応力波の干渉により、孔間の領域の引張応力が高まるとともにその領域の 上下に圧縮ソーンが形成され、これにより孔間 を結ぶ方向の亀裂が卓越した伸長を示し、奥部 への亀裂進展が抑制される。
- (b)先行して起爆した発破孔により形成された応力 場の影響下で隣接孔が起爆すると、それにより 発生した応力波とこの応力場が干渉し、孔間の
 - ご領域の引張応力が高まるとともに隣接孔の上下 部に圧縮ソーンが形成され、これにより、孔間 を結ぶ方向の亀裂が卓越伸長するとともに奥部

への亀裂進展が抑制される。

ここで、岩盤のP波速度をVr, 孔間隔をWとおく と、(a)は相対起爆時間差が0以上で大略 W/(2 V_P) 以下の条件で、(b)は相対起爆時間遵が大略 W/Vp以 上でガス圧が低下するまでの時間範囲で、それぞれ主 因となると考えられる。とくに、電子遅延雷管を用い たSBは比較的秒時誤差が小さい場合(a)に、大きい 場合(b)に対応すると考えられる。なお、上記のガス 圧の低下が発破孔孔口からの希薄波の優入によると考 えれば、その時間は想定する断面の孔口からの距離と 空気の音速により推定される。しかし、発破孔の変形 や、開口した亀裂内へのガスの優入などを考慮すると、 より短い時間である可能性もあり、その検討は今後の 課題である。また、起爆時間差 W/(2 Vp)から W/Vp の範囲では(a)および(b)の遷移過程にあり両者の中 間的な亀裂進展挙動となる。 · · r

1 1 .

岩盤損傷の観点からは、電子遅延留管を用いたSB は現行SBに比較してその抑制効果が十分に期待でき る。とくに、(a)の場合にはすべての発破孔周囲にお いて圧縮ゾーンが形成されるため、すべての発破孔と もに損傷が抑制されるが...応力波の干渉開始時刻以前 の亀裂進展は制御不可能である(Fig.5)。これに対し (b)の場合は、先行して起爆した発破孔周囲の損傷領 域は(a)に比較して大きいが,後続して起爆する発破 孔では起爆当初から岩盤奥部への亀裂進展に対する抑 制効果が働くため,後統発破孔周囲の損傷領域は(a) に比較して小さくなる(Fig.7,8)。そして,損傷圈の 平均的寸法を考えれば、(a)と(b)はほぼ等しいと考 えることもできる。すなわち、電子遅延留管で比較的 秒時誤差が大きい場合と斉発とでは,損傷抑制のメカ ニズムは異なるが、ともに同程度の損傷抑制効果が期 待できることを示している。

さらに、(a)および(b)の効果は、孔間隔の増大に 伴って低下するがこの効果が消滅することはないため、 起爆精度が高い場合には孔間隔をある程度広くとるこ とも可能であると思われる。ただし、高精度起爆シス テムを用いた場合でも、孔間隔を広げれば岩盤損傷図 は拡大するため、目的に応じた設計が必要であると思 われる。

5. 結· 官

本論文では、数値解析結果に基づいて、スムースブ ラスティングにおける破断面形成のメカニズムについ て考察を加え、起爆秒時精度が破砕プロセスや岩盤損 傷に与える影響を明らかにした。得られた知見をまと めると以下のようである。

(1) 斉発もしくは電子遅延留管で比較的起爆秒時誤 差が小さい場合には、互いの発破孔からの応力

1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 -

波が孔間領域で干渉し,孔間領域の引張応力が 商まるとともにその上下に圧縮ゾーンが形成さ れ、これにより孔間を結ぶ破断面が形成される とともに岩盤奥部の損傷が抑制される。

- (2) 電子遅延雷管で比較的起爆秒時誤差が大きい場 合には、先行して起爆した発破孔により形成さ れた応力場の影響下で隣接孔が起爆するため。 それにより発生した応力波とこの応力場が干渉 し,孔間の領域の引張応力が高まるとともに隣 接孔の上下部に圧縮ゾーンが形成され、これに より、孔間を結ぶ破断面が形成するとともに岩 盤奥部の損傷が抑制される。 111
- 「幅に抑制することができる。とくに、電子遅延 雷管と斉発の場合の損傷図の平均的寸法はほぼ 6) 火薬学会編:火薬ハンドブック, 200 – 204, 等しいが、電子遅延電管を用いた場合の損傷圏 寸法は、先行して起爆した発破孔周囲では斉発 の場合より大きく、後続して起爆する発破孔周 囲では斉発の場合より小さい。
- なお、ここでは限られた例のみを示したが、定量的 長さい 進い ちょくみ ボン

1 -

the state is the state of the state

÷

評価のためには、より多くの解析結果を統計処理する 必要があると思われる。この問題については裔を改め て報告する予定である。

- **放。放**。 1) 伊藤一郎, 佐々宏一: 日本鉱菜会誌, 84, 964 号, 1059-1065, (1968) <u>.</u> 2) 山本雅昭, 市川滑:工葉火薬協会誌, 49(6), 367 - 374, (1988) 3) 田中巍晴,平田篤夫,山本雅昭,松永博文:火薬 学会誌, 56(1), 2-8, (1995) 4) 金子勝比古, 松永幸徳, 山本雅昭:火薬学会誌, (3) 電子遅延雷管を用いることにより岩盤損傷を大 🦾 5) 津嘉山良治,北野亮,吉永徹,金子勝比古:資源 🤍 案材学会春季大会蹴演要旨集。(1997) 🤅
 - ••• • • (1987)
 - 7) 山本雅昭,松永博文,梁平田簓夫,金子勝比古:火 薬学会誌, 58(3), 100, (1997)
 - 8) 山口梅太郎,下村弥太郎:工菜火薬協会誌。31 (2), 67, (1970)

12

Influence of delay time accuracy on the fragmentation process in smooth blasting

by Katsuhiko KANEKO*, Masaaki YAMAMOTO**, Keita MOROOKA*** and Yoshifumi TANAKA***

· · .

The fragmentation process of rock in the smooth blasting was analyzed by Finite Element Method with taking into account the crack propagation and the delay time error of the blast initiation.

The effect of delay time accuracy on surface smoothness and remaining rock damage can be interpreted by analyzing the crack propagation process and stress field in rock. The characteristics of the maximum principal stress distribution indicate that the interference of dynamic and/or quasi-static stress fields induced by blasts of adjacent holes plays important role to control the crack propagation in SB with electronic detonator initiation. Furthermore, it is confirmed that the depth of damage in the remaining rock reduces by using detonators with an accurate delay time and that the average depth of damage with the electronic detonator initiation is nearly equal to that with simultaneous initiation.

(*Division of Environmental Resorce Engineering, Graduate School of Engineer-

ing, Hokkaido University, N 13 W 8, Kita-ku, Sapporo 060, JAPAN.

**Asahi Chemical Industry Co., Ltd., 1-1-1, Uchisaiwaicho, Chiyoda-ku, Tokyo 100, JAPAN.

***Nishimatsu Construction Co., Ltd., Yamato, Kanagawa-ken 242, JAPAN.)

Kayaku Gakkaishi, Vol. 58, No. 3, 1997 — *99* —