波動干渉を利用した発破振動の制御方法に関する一考察(第1報)

ー 単発波形の変動要因に関する理論的考察 ー

山本雅昭*,野田英宏*,金子勝比古**

単発発破波形を基に波動干渉を利用して発破振動の制御を行う場合に重要となるのが単発発 破波形の再現性である。本論文では、この単発発破波形の変化特性について理論的考察を行っ た。変化要因として取り上げたものは、爆薬の種類、発破の規模、発破対象岩盤の岩質、波動 伝播媒体の伝播特性である。単発発破波形の変化特性の検討は、トンネル発破振動のスペクト ル予問方法として平田等が提案する手法を基本とし、新たにペンチ発破における発破諸元の変 化要因を考慮できるように、震撼スペクトルの特性を決定する引張破壊圏半径の推定に対し て、Perssonらの提案するペンチ発破標準設計式を導入した。

検討の結果,同一規模の起砕を目的とした発破において,爆薬種類の変更は震源スペクトルの大きな変化要因にはならないこと,発破対象岩盤の変化(硬軟)と発破規模の変化(大小)は震 源スペクトルの卓越周波数に対して大きな変化を引き起こす可能性があること,しかし,これ らの震源でのスペクトル変化は,伝播に伴う,高い周波数成分の減度特性のために距離の増大 に従って消去され,本論文で示した計算条件下では200から300m離れると消失する傾向がある ことが明らかとなった。

1. 緒 曾

波動干渉を利用して発破振動の制御を行う場合¹⁾, 波動干渉を安定的になし得る起爆秒時設計手法の確立 が不可欠である。干渉を目的とした秒時設計において 重要となるのが干渉の基本単位(構成要素)となる単発 (単孔)発破から生ずる波形(単発波形)である。

安定的な干渉のためには、再現性のある単発波形の 発生が保証される必要がある。しかしながら、自然を 対象とする発破は、数多くの要因によって意識的ある いは無意識のうちにその実施条件を変更せざるを得な いのが実状である。そこで、このような状況でもでき る限り安定的に最適な波動干渉を違成するためには、 発破実施条件による単発波形の変化、特にその卓越周

1998年4月28日受理
*旭化成工業株式会社 化薬研究所
〒130-6591 東京都墨田区錦糸三丁目2番1号
アルカイースト12F
TEL 03-5610-6085
FAX 03-5610-6088
**北海道大学大学院工学研究科環境资源工学専攻
〒060-8628 北海道札幌市北区北13条西8丁目
TEL 011-706-6322
FAX 011-706-6322

波数の変化を予測することが瓜要である。なお、単発 波形を変化させる要因は、爆楽の植類、発破の規模、 発破対象岩盤の岩質、波動伝播媒体の伝播特性などが 考えられる。

単発発破の変化特性は周波数領域でのスペクトル推 定により行った。発破振動スペクトルの予測方法とし ては、平田等がトンネル発破での予測方法を提案して おり、今回はこれをペースとし、新たにペンチ発破に おける発破諸元の変化要因を考慮できるように、震源 スペクトルの特性を決定する破壊領域の推定に対し てPerssonらの提案するペンチ発破標準設計式を導入 した。

本論文では、上記手法を用いて、発破条件の変化に 起因する震源スペクトルの変化について検討を行っ た。さらに、この震源スペクトルの変化が伝播過程に おける滅寝特性によってどの様な変化を遂げてゆくの かについて検討し、秒時設計を行う上で考慮すべき点 についての考察を行った。

2. 発破振動スペクトル変化の理論的考察方法

トンネル発破に伴う発破振動スペクトルの推定方法 は、平田等^{2,3)}によって提案されている。これによる

と、まず観測地点で観測された発破振動スペクトル

F(ω)を, *鬣***湖の特性を示す***ᇈ***湖スペクトルS(ω)と,** *霞***源から観測地点までの波動伝播特性を示すD(ω), 及び観測点周囲の局所的地<mark>盤構造特性</mark>を示すA(ω)の 積として(1)式のように表現する。**

 $F(\omega) = S(\omega) D(\omega) A(\omega) \tag{1}$

本研究では、上記の予測方法を基に、 筬源スペクト ルS(ω)の推定に対して、ペンチ発破の諸条件(発破対 象岩盤の岩質、発破規模、使用爆薬の種類、装填方法 の違い)の変化が反映されるように改良を加えた。な お、D(ω)については平田等の考え方を採用した。ま た、A(ω)は、今回の検討には加えなかった。以下 に、予測方法について概要を説明する。

2.1 震源スペクトル

酸源スペクトル $S(\omega)$ は、無限媒体中に存在する半径aの有限球状空洞の内壁に $\tau < 0$ (sec) $\overline{v}P(\tau) = 0$, $\tau \ge 0$ (sec) $\overline{v}P(\tau) = P_0$ となるステップ関数の 性状を持つ内圧が作用する球状段源と仮定し、(2)式 にて表現している。なおa は発破による引張破壊圏 の半径、 P_0 は無限媒体すなわち岩盤の引張強度であ る。また、 ω は角振動数、 ρ は岩盤の密度、Vpは岩 盤の縦波弾性波速度、Vsは岩盤の横波弾性波速度、 ω_0 は卓越角振動数を示す。

$$S(\omega) = \frac{P_0 \omega \rho V p}{\sqrt{(4 V s^2 / a^2 - \omega^2)^2 + (4 V s^2 \omega / a V p)^2}}$$
(2)
$$\omega_0 = \frac{2V s}{a}$$

本論文では、震源スペクトルに与える発破諸元の影響を考察することを目的としているので、発破に伴う 引張破壞圏半径を発破諸元と関連づける必要がある。 そこで、岩質、爆薬の種類、装填方法等の考慮された 発破設計手法を用いて関連づけを行った。

Persson⁴⁾らは、Langeforsらの提案した標準的発 破設計手法を改良し(3)式に示す設計式を提案して いる。

$$B = \frac{d}{2} \left[\frac{P_b \pi S_b}{1.11 f \hat{c}} \right]^{1/2}$$
(3)

$$S_b = \frac{5}{6} \frac{Qv}{Q_{v_0}} + \frac{1}{6} \frac{V}{V_0}$$
(4)

$$f = \frac{3}{3+n} \quad , \tag{5}$$

$$\widehat{c} = c + 0.05 \tag{6}$$

ただし、Bは最小抵抗線、dは爆薬径、P_bは爆薬の 比重、S_bはLFB Dynamiteを基準とするウエイトス トレングスで、(4)式より計算される。LFB Dynamiteとは、Nitro Nobel社の膠質ダイナマイトで、ニ トログリセリンの含有量が約35%、爆速が約6,100 m/sの製品である⁵⁾。なお、 Q_{v_0} 、 V_0 はLFB Dynamite 1 kg当りの比エネルギーと比容で、 $Q_{v_0}=5$ MJ, $V_0=850$ liter である。拘束係数fは、(5)式より計算 されるもので、nはペンチの傾きを1m高さ当たりの 水平距離で示したものである。C は発破係数cを(6)式 に従って補正したものである。

Kasahara⁶⁾によれば、大規模一自由面発破におけ る、見かけ震源半径aと岩盤の破砕体積VIとの間には おおよそ $a \propto VI$ なる関係が成立することを明らかに している。ここでベンチ発破の場合には各発破諸元に おける破砕体積は標準的な発破設計手法より算出する ことができる。したがって、ベンチ発破に伴う一孔当 たりの見かけ震源半径すなわち引張破壊圏半径aは、 この破砕体額と等価な体額を有する球体の半径a'に比 例すると考えることができる。ここで、(3)~(6)式よ り岩質、装薬形態毎の標準的な最小抵抗線Bを算出 し、これに孔間隔Lとベンチ高さHを掛け合わせる と、ベンチ発破での一装薬孔当りの破砕体積が算出さ れる。したがって、比例定数をkとおくと次式が成り 立つ。

$$a = ka' = k^3 \sqrt{\frac{3BHL}{4\pi}}$$
(7)

比例定数 k の値はオーダー的には l に近い値である と予想されるが、その値の確定には、実験的検討が必 要である(なお、 k の値の推定法に関しては後述す る)。また、発破振動制御の観点から、発破形態は一 孔一段による段発発破のみを想定した。

2.2 波動伝達スペクトル

酸源から観測地点までの波動伝播特性を示すD(ω) は,発破点から観測点直下まで均質な地盤中を伝播す るのみと仮定すれば,(8)式に示すように,距離によ る減衰と岩盤の粘性的な性質による減衰で単純に表現 できる。

$$D(r, \omega) = \frac{\exp\left(\frac{-\omega r}{2VpQ}\right)}{r^{n}}$$
(8)

ここで、r は波動伝播距離、n は、幾何学的距離拡 散指数で、3次元無限媒体内の実体波(P波、S波)の 場合は1、半無限媒体内の実体波の場合は2、表面波 の場合には1/2を示す。本考察の対象は主にベンチ発 破などの明かり発破であり、nとしては半無限媒体で の値を採用することになる。しかしながら、考察の主 眼は伝播距離の変化による周波数毎のスペクトル変化

Quality of rock	Hard	Medium hard	Soft
Powder factor (kg/m ³)	0.4	0.3	0.2
Young's modulus (GPa)	. 49	30	25
Poisson's ratio	0.25	0.25	0.25
Density (kg/m³)	2600	2600	2600
Compressive strength (MPa)	160	80	50
Tensile strength (MPa)	11	6	3
Q index	25	15	10
Scale of blasting	Small	Average	Large
Hole diameter $(mm\phi)$	65	100	165
Bench height (m)	5	10	15
Type of explosive	Dynamite	Water gel	ANFO
Explosive diameter $(mm\phi)$	50	50	65, 100, 165
Explosive density (kg/m ³)	1300	1200	850
Weight strength	0.94	0.89	0.84

Table 1 Characteristics of rock, blasting design and Explosives

の検討であり、(8)式の通り、幾何学的距離拡散指数 はスペクトルの振幅絶対値には大きく影響するが、ス ペクトル形状には影響を与えないと判断できるため、 nは定数として取り扱い、距離の変化に伴うスペクト ルの検討は各距離ごとに最大値で正規化したものでそ の変化度合いを考察対象とした。Qは岩盤の非弾性的 (粘性的)な性質による波動減衰を表す指標(Quality Factor)である。

3. 発破諸元の震源スペクトル変化への影響

2.1に示した考え方に基づき、発破諸元の変化が還 源スペクトルの変化に与える影響についてモデル計算 を実施した。なお、以下では、スペクトルの相対的変 化を検討するために、k=1として計算を行っている。 またペンチの幾何形状に関しては、孔関隔は最小抵抗 線の1.25倍、ペンチ高さは、最小抵抗線の約2.5倍と した。発破諸元で変化させたパラメータをTable 1に 示す。岩質は硬岩、中硬岩、軟岩の3種類を想定し、 発破係数の違いによって表現した。発破規模は装薬孔 径とペンチ高さを用いて表現し、3条件を設定した。 爆薬はダイナマイト、含水爆薬、ANFOの3条件とし たが、ペンチ発破では、ANFOが現在の主流であり、 ダイナマイトと含水爆薬が100mm ¢以上の発破規模 で全面的に使用されることはほとんどないため、小規 模の発破のみに適用した。

3.1 爆薬の変化が震源スペクトルヘ与える影響

爆薬の変更が予想される小規模のベンチ発破をモデ ルとして、ダイナマイト、含水爆薬、ANFOを用いた 場合の硬岩、中硬岩、軟岩における震源スペクトルへ



Fig. 1 Examples of source spectrum for various type of explosives in case of medium hard rock

の影響を考察した。

中硬岩における愆源スペクトル算出例をFig.1に示 す。(2)式より、同一の岩質で設源スペクトルの特性 を決定するのは引張破坡圏半径である。そこで、岩 質、爆薬種類と引張破坡圏半径及び渡源スペクトルの 卓越周波数の関係をFig.2にまとめた。

これより、爆薬の変化に伴う顔源スペクトルへの影響は、同一の岩質であれば大きな差がないことがわか る。すなわち、爆薬の差異によって生じる引張破壊圏 半径の差異はそれほど大きなものではなく、含水爆薬 の破砕体積を1とすれば、ダイナマイトが1.15、 ANFOが1.2程度である。この要因は、ダイナマイト や含水爆薬等の高威力爆薬の場合にはカートリッジ状 の薬包を用いるために威力が弱められ、低威力ながら



Fig. 2 Relationship between type of explosive and source spectrum



Fig. 3 Examples of source spectrum for various rock qualities in case of average scale blasting

密装填が可能なANFOに比較して破壊効果はほぼ同 等となることが考えられる。また、実際の作業上も爆 薬の植類変更によって発破規模すなわち抵抗線、孔間 隔を大きく変更することは通常見られないことから、 装薬孔径、ペンチ高さが一定でほぼ同一の破砕領域を 目的として発破が実施される場合には、爆薬種の変更 は震源スペクトルに影響を与えないと考えて良いもの と推定できる。

これに対し、発破地点の岩質の変化による蹊激スペ クトルの差異は爆楽の種類による差異よりも大きく、 最も低い卓越周波数を示した敏岩のグループと最も高 い卓越周波数を示した硬岩のグループでは約2倍の差 が見られる。岩質の違いすなわち強度の差異が引張破 坡圏半径に大きな差異を与えることは容易に理解でき ることである。本点については、岩質以上に引張破壊 圏半径に大きな影響を与えると推定される発破規模と 併せて事項にて検討する。

3.2 岩質, 発破規模の変化が震源スペクトルヘ与える 影響

爆薬の種類をANFOに限定し、硬岩、中硬岩、軟









岩の岩質の変化による顔源スペクトルへの影響および 小規模,中規模,大規模の発破規模の変化に伴う顔源 スペクトルへの影響を求めた。中規模発破における発 破対象岩盤の岩質変化に伴う顔源スペクトルの変化例 をFig.3,発破対象岩盤を中硬岩とし,発破規模の変 化に伴う顔源スペクトルの変化例をFig.4に示す。ま た,発破対象岩盤の岩質,発破規模と引張破壊圏半径 及び鏡源スペクトルの卓越周波数の関係をまとめたも のをFig.5に示す。

発破対象岩盤の岩質と震源スペクトルの関係は, 硬 岩ほど震源スペクトルの卓越周波数が高く, 軟岩ほど 卓越周波数が低い。これは当然のことながら, 硬岩ほ ど岩盤強度が大きいため, それに従って引張破砕圏の 大きさも小さくなることによる。また, Fig.3に見ら れるように, 硬岩ほどスペクトルの振幅も大きい。さ らに, 発破対象岩盤の岩質変化に伴う振幅スペクトル の差異は卓越周波数より高い周波数範囲で大きくなっ ており, 低い周波数範囲では殆ど振幅に差が見られな い特徴を示す。すなわち、岩質の変化は、比較的高い 周波数側で大きな変化を示す傾向がある。次に、発破 規模毎に発破対象岩盤の岩質に伴う変化度合いを見て みると、絶対値としては、高い卓越周波数をもつ小規 模発破の変化が大きく、規模が大きな発破になるほど 変化は小さい。しかしながら、変化の割合はほぼ一定 であり、何れの発破規模においても、硬岩の破砕体徴 を1とすれば、中硬岩で1.3、軟岩で1.8である。相対 的に高い卓越周波数を示す小規模発破での変化が大き くなったといえる。従って、発破対象岩盤の岩質の変 化に伴う震源スペクトルへの影響は、小規模な発破ほ ど大きいものと考えられる。

続いて、発破規模に関してであるが、今回の解析に 用いたモデルでは発破対象岩盤の岩質の変化に伴うも のよりも大きな変化を示している。また、Fig.4に見 られるように、大規模な発破ほどスペクトルの振幅も 大きい。さらに、発破規模毎の変化に伴う振幅スペク トルの差異は、卓越周波数より低い周波数側で大きく なっており、卓越周波数より高い側では差が小さい。 これは、前述した発破対象岩盤の岩質変化に伴う差異 とは正反対の傾向であり、発破の規模は、低い周波数 範囲で大きな変化を示す傾向がある。

(2)式から明らかなように、卓越周波数は引張破壊 圏半径に反比例しており、岩質の違いによって変化し た引張破壊圏半径よりも、モデルとして設定した発破 規模の変化の方が大きかったためといえる。ちなみに 発破規模は、小規模発破の破砕体積を1とすれば、中 規模発破が約5、大規模発破が約20である。発破対象 岩盤の岩質での変化に比べれば遙かに大きな変化割合 である。しかしながら今回採用した発破規模のモデル はせん孔径の変化に従って一般的に採用されているも のである。すなわち、震源スペクトルの変化に対して 最も大きな要因は、発破規模の変更であると考えら れる。

4. 伝播減衰に伴う振幅スペクトルの変化

発破点で発生した波動が、観測点直下まで均質な地 盤中を伝播するのみと仮定し、発破諸元の変化に伴っ て変化した履源スペクトルが伝播過程でさらにどのよ うな変化をするかについて検討をおこなった。

4.1 伝播媒体岩質毎の伝播減衰特性

Table 1 に示した特性を持つ3 種類の岩盤(硬岩:Q 値25,中硬岩:Q値15,軟岩:Q値10)における距離 毎の伝播滅衰特性をFig.6からFig.8に示す。

何れの岩盤においても、距離の増大とともに高い周 波数成分が大きく滅衰することがわかる。また、その 傾向は、軟岩すなわちQ値が小さいほど強くなる。例 として、軟岩での25m伝播による滅衰特性は、中硬岩 では50m, 硬岩では100m伝播による滅衰とほぼ同じ 特性を示している。3. での検討から明らかなように, 発破諸元の変化によって大きな変化を見せる段源スペ クトルの範囲は比較的高い周波数部分であり, 硬岩ほ どその変化を忠実に遠方へ伝えると考えられる。

4.2 発破諸元の変化と伝播減衰後における振幅スペク トルへの影響

4.1に示した伝播減衰特性と3.で検討した発破諸元 毎の戯激スペクトルの積を求め、発破諸元の変化によ る戯源スペクトル変化が伝播減衰によってさらにどの 様な変化をするのかについて検討を行った。中硬岩に おける中規模発破の距離毎の振幅スペクトルを算出し た結果例をFig.9に示す。なお、各距離毎の振幅スペ クトルは各距離毎の振幅最大値で正規化している。

まず,爆薬種類の変化と伝播減衰に伴う代表的距離 における卓越周波数の変化をFig.10に示す。なお,発 破対象岩盤及び伝播媒体としては,震源スペクトル変 化を最も忠実に伝える媒体,すなわち最も広範囲に変 化を与える硬岩を選定した。

3. にて検討したとおり、爆薬種類の変化による震源 スペクトルへの影響はほとんど見られないため、伝播 減衰の過程でも各距離における振幅スペクトルもほぼ 同一となる。

総いて震源スペクトルにおける変化が大きく予想される発破対象岩質の変化及び発破規模の変化と伝播減 衰後の任意の距離における振幅スペクトルの変化を検 討した。伝播媒体は、平均的なものとして中硬岩を選 定した。発破規模を中規模とし、発破対象岩盤の変化 と伝播減衰後の振幅スペクトル変化に関する試算結果 をFig.11に示す。また、発破対象岩盤を中硬岩とし、 発破規模の変化と伝播減衰後の振幅スペクトル変化に 関する試算結果をFig.12に示す。

まず,発破対象岩盤変化の伝播減衰後の振幅スペク トルに対する影響を考察する。震源スペクトルでの卓 越周波数は,硬岩が256Hz,軟岩が150Hzで約100 Hzの大きな差が見られるが,伝播に伴う減衰伝播特 性の影響で高い周波数成分が大幅に減衰し,200mを 越えたあたりからその差異が見られなくなる。すなわ ち,震源での変化が伝播過程で吸収され,伝播地点の 振幅スペクトルに影響が現れなくなる。

続いて,発破規模の伝播減衰後の振幅スペクトルに 対する影響を考察する。震源スペクトルでの卓越周波 数は,小規模発破が309Hz,大規模発破が115Hzで 約200Hzの発破対象岩盤の差異によるもの以上に大き な差が見られる。しかしながら,伝播に伴う減衰特性 の影響で,やはり高い周波数成分が大幅に減衰する現 象は同一であり,本ケースにおいても300m近辺から



Fig. 6 Examples of transmission attenuation spectrum in case of hard rock



Fig. 7 Examples of transmission attenuation spectrum in case of medium hard rock



Fig.8 Examples of transmission attenuation spectrum in case of soft rock

-226-









飯源に見られた差異が認められなくなる。

但し,上記何れのケースも卓越周波数に関しては差 異が見られなくなるが,振幅については別途検討が必 要である。

5. 干渉最適秒時設計に対する考慮点

以上の検討に基づき、秒時設計に関する考察を 行った。

まず、震源スペクトルに対する種々発破条件の影響 であるが、爆薬種類の変化はさほど大きな変化を震源 スペクトルに対して与えないと考えることができる。 これに比較して発破対象岩盤の変化と発破規模の変化 は、震源スペクトルの卓越周波数に対して大きな変化 を引き起こすことが推定された。しかしながら、これ らの震源でのスペクトル変化は、伝播に伴う高い周波 数成分の減衰のために距離の増大に従って消去され、 ここで示した計算条件下では200から300 m離れる と、その地点での波形、すなわち振幅スペクトルを決 定しているのは伝播減衰特性のみであり、震源での変 化の影響はほとんど無くなることが明らかとなった。 今回の検討からは除外したが、さらに局所的地盤特性 が存在すれば、震源の影響はより一層短い伝播距離の 過程で無くなるものと推定される。従って、最適秒時 設計の基となる単発波形は、最適干渉を行いたい地点 で実測を行う必要があるものと結論される。また、そ の設計値は、測定地点の局所的地盤特性と、発破地点 (震源)からの伝播減衰特性によって支配的に決定され るものと考えられ、震源での種々の変化はある程度無 視できるものと考えられる。

波動干渉を利用した発破振動制御においては,通常 は、まず,最適干渉を行いたい地点において単発波形 の測定が実施される。そして,この単発波形の卓越周 波数から最適秒時が決定される。ここで,最適干渉を



Fig. 11 Relationship between propagation distance and dominant frequency of vibration spectrum for various rock quality (average scale blasting and medium hard rock)





行いたい地点が発破源から数百m以上遠方にある場合 には、その後の発破条件や設計値が変化しても、単発 波形の卓越周波数はさほど変化しないことから、最初 に設定した最適秒時を継続して用いることができる。 しかし、最適干渉を行いたい地点が数百m以内に存在 する場合には、その後の発破条件・設計値の変化によ り単発波形の卓越周波数が大きく変化するため、条件 が変化した毎に、単発波形の実測もしくは予測を行う 必要がある。特に、ここで提案したモデルを用いる と、最初に測定した単発波形の卓越周波数から引張破 壊件半径 a を逆算し、これを(2)式に代入して比例定 数 kを求めておけば、その後の発破条件の変化に伴う 単発波形の卓越周波数変化を簡単に予測することが可 能となる。したがって、この予測に基づいて最適秒時

設計を行うことができる。

なお、現在までの実績では、最適干渉地点と発破源 との距離は数百m程度あるいはそれ以上である場合が ほとんどであるが、今後はより近距離の条件が出現す る可能性も高いと考えられるため、その場合には上記 の点を留意すべきであると思われる。

6. 結 曾

波動干渉を安定的になし得る起爆秒時設計手法の確 立のため、秒時設計において最も重要な単発波形の発 破条件変化に伴う震源特性への影響とその影響の伝播 過程での変化について周波数領域での震源スペクトル 及び伝播減衰スペクトル推定方法を用いて理論的検討 を行った。また、秒時設計を行う上で考慮すべき点に ついての考察も実施した。 得られた結果を以下にまとめる。

- (1)同一発破規模、同一岩盤での発破において、爆薬 植類の変更はあまり大きな変化を震源スペクトル に対して与えるものではなさそうである。
- (2)発破対象岩盤の変化(硬軟)と発破規模の変化(大小)は股源スペクトルの卓越周波数に対して100Hz 超の大きな変化を引き起こす可能性がある。しかし、これらの震源でのスペクトル変化は、伝播に伴う高い周波数成分の減度特性のために距離の増大に従って消去され、200から300m離れると消失する傾向が見られる。
- (3) 発破地点より遠点(約300m以上)での波形すなわち振幅スペクトルを決定しているのは伝播減衰特性が支配的であり、さらに局所的地盤特性が存在すれば、いっそう銀源の影響は短い伝播距離の過程で無くなるものと推定される。
- (4) 段適秒時散計の基となる単発波形は, 最適干渉を 実施する地点で予測あるいは実測を行う必要があ るものと推定される。また, その設計値は, 測定 地点の局所的地盤特性と, 発破地点(震源)からの 伝播減度特性によって支配的に決定されるものと 考えられ, 震源での種々の変化はある程度無視で きるものと考えられる。但し, 最適干渉を実施す べき場所に近接した発破が繰り返し行われる場合 にはさらなる検討が必要である。
- (5) 今回の考察では、ペンチ発破に伴う引張破壊圏半 径と発破設計より導き出された破砕体積が比例関

係にあり、その比例定数を1と仮定している。ま た、幾何学的伝播減衰指数も距離に関わらず一定 としており、これらの値については今後の検討課 題としたい。また、今回は単発波形の変化予測に とどまったが、検討結果次第では単発波形の予測 も可能になるものと考えられる。

凉 就

- 山本雅昭・市川清:EDDによる発破振動・音の 予測と軽減、工業火薬協会誌、Vol. 49, No. 6, pp. 367~374(1988)
- Hirata, A., Kaneko, K. and Ohmi, M. : Blasting vibration in jointed rock, Proceedings of International Conference on Mechanics of Jointed and Faulted Rock, Vienna, pp.763~ 770(1990)
- 3) 国松他:SH波重復反射法による地層構造を考慮した発破振動の予測手法,資源と素材, Vol.113, No.2, pp.95~pp.99(1997)
- Persson, P., Holmberg, R., Lee, J.: Rock blasting and explosives engineering, CRC Press, pp.183~201(1993)
- 5) 木村真:工業火薬辞典 限定版, 白亜樹房, pp.55 (1978)
- Kasahara, K.: The nature of seismic origins as inferred from seismological and geodetic observations (1), Bull. Earthq. Res. Inst., Vol.35, pp.473~532(1957)

Theoretical study on blast vibration control method, which is based upon wave interference (\mathcal{I})

by Masaaki YAMAMOTO*, Hidehiro NODA* and Katsuhiko KANEKO**

When we try to reduce blast vibration level by dint of wave interference method which use a pilot shot wave as a parameter to design optimum interval for interference of waves, we have to exam the reproduction accuracy of pilot shot wave. In this paper, we studied the reproduction accuracy of pilot shot wave by dint of theoretical method. Type of explosive, scale of blasting, quality of rock and wave propagation characteristics of rock were considered as factors which would effect the shape of pilot shot wave. Prediction method for an amplitude spectrum of blast vibration in tunneling which Hirata proposes was modified to predict an amplitude spectrum of blast vibration in bench blasting. Major modification was introduction of the design method for bench blasting proposed by Persson.

Results were summarized as follows:

- (1) Type of explosive does not effect strongly to the change of source spectrum when these blasts are done intended to achieve same excavation volume.
- (2) Scale of blasting and quality of rock play important role to the change of source spectrum and there is every possibility of changing over 100 Hz in dominant frequency of source spectrum.
- (3) Changes in source spectrum are absorbed gradually as the wave propagate and the differences in source spectrum are almost vanished after propagate more than 200 or 300 m.
 - (*Explosives R&D Center, Asahi Chemical Industry Co., Ltd., 2–1, Kinshi 3-chome, Sumida-ku, Tokyo, 130–6591, JAPAN
 - **Division of Environment and Resources Engineering, Graduate School of Engineering, Hokkaido University, Nishi8-chome, Kital3-jyo, Kitaku, Sapporo-city, Hokkaido, 060–8628 JAPAN)