128 リニアモーターカーの走行によりトンネル内に発生する 衝撃波の消音に関する検討

A study on suppression of shock formation generated from

liner motor trains in a tunnel

○ 藤本和宏 渡辺好章(同志社大・工)

Kazuhiro FUJIMOTO, Yoshiaki WATANABE, Doshisha University,

1-3 Tataramiyakodani Kyoutanabe, Kyoto

As a suppression tool for the noise due to micro pressure wave induced by linear motor trains, the array of Helmholtz resonators set inside a tunnel wall is discussed. The experimental study is carried out using a 1/200 scale model of the tunnel, where a PA driver is employed as a source for finite amplitude sounds of micro pressure waves. It is found that the shock formation distance is longer when the resonator array is provided. The impulse response of a single pair of Helmholtz resonator is taken into account for the numerical simulation based on the weak shock theory. The calculated result agrees well with the experimental result. We also show the way of estimation in absorption effect of Helmholtz resonator.

KEYWORDS: Helmholtz resonator, Micro pressure wave, Weak shock theory, linear motor trains, Scale model

1. はじめに

将来、リニアモーターカーの建設が予定されて いるが、その運行に際して解決しなければならな い問題がいくつかある. その一つがトンネル微気 圧波による環境騒音問題である.列車が高速でト ンネルに突入すると、反対側の出口から破裂音や 低周波振動が生じ,これが騒音問題となったり, 付近の家屋の窓や家具をがたつかせる原因となっ ている、これは、列車がトンネルに突入する際、 前面に生じた圧力波がトンネル内を音速で伝搬し, やがて衝撃波面を形成するためであると考えられ る. 実際, リニアモーターカーのように 500km/h もの高速で列車がトンネルに突入すると振幅 5000Pa の圧力波が生じるという報告¹⁾もされてい る. トンネルの外に放出される音波はトンネル内 での音波波形の微分波形になることから、トンネ ル内で衝撃波面のような立ち上がりの鋭い音波が 形成されると、トンネル外には立ち上がりの鋭い 大振幅のパルス性の音波が放出されることとなる. よって、トンネル内で衝撃波面の形成を抑制する ことが騒音問題を解決するために必要となる.本 報では、ヘルムホルツ共鳴子(以下、共鳴子)という 吸音機構をトンネル内壁に設置する方法 2)3)を用い

て衝撃波面形成の抑制について実験および数値シ

ミュレーションにより検討する.

2. 衝球波形成の過程と抑制方法

列車前面に生じる圧力波を正弦波とみなしたと き、それがトンネル内をどのように伝搬していく のかが重要となる. Fig.1(a)に 1/200 スケールモデ ル内の正弦波の伝搬を計算したものを示す. 最初, 正弦波であったものが、音圧に依存して音波の伝 搬速度が異なるため、伝搬と共に歪んでゆき、や がて立ち上がりの急な衝撃波面を形成しているこ とが分かる.その後は、空気や管壁等の吸収によ り減衰している.また、それぞれの距離での振幅 スペクトルを示したものが Fig.1(b)である.伝搬と 共に高調波が増幅してゆき、N 波が形成されたと ころでこれらはピークを迎える.これらより、衝 撃波面の形成を抑制するためには、基本波成分を 減衰させ、高調波の増幅を防ぐ方法や、高調波成 分自体を減衰させる方法が考えられる.

3. 実験

実験には、1/200スケールモデルを用いた.内径 50mm、肉厚 3.00mm のアクリル性の音響管の片端 に音響管内径と同等の開口径を持つPA用ドライバ を設置し、送波器から 2.03m の位置に設けた観測

日本機械学会 [No. 01-7] 合同シンポジウム VSTech2001 振動・音響新技術シンポジウム - 音響に関する研究のさらなる発展を目指して -日本機械学会・日本音響学会共催シンポジウム講演論文集 (2001-6.6~8, 広島) 穴に 1/8inch マイクロホンを挿入し,音響管壁から 深さ 5mm の位置に設置した.共鳴子の有無による パイプ内の伝搬波形の変化を観測するため,送波 器から 67cm の位置から対向させた 2 つの共鳴子を 3cm 間隔で 24 ヵ所,計 48 個の共鳴子を設置した, 実験系を Fig.2 に示す.

Fig.3 に共鳴子を設置した場合としない場合の音 圧波形の例を示す、共鳴子を設置しない場合,音 圧波形には衝撃波面が形成されているが、共鳴子 が設置された場合には、初期音圧が同じにもかか わらず、衝撃波面が形成されていないことがわか る. この結果から、共鳴子は衝撃波面の形成抑制 に対して有効に機能することがわかる.



and spectra.

4. 数値シミュレーション

共鳴子の設置条件を効率的に検討していくため に数値シミュレーションを用いた.波形歪みの計 算には 1 次元有限振幅音波の伝搬波形の計算に有 効であるペストリアス(Pestorius)の計算方法を用い た 4. この手法は伝搬距離 Δx ごとの波形を計算し ていき,最終的には目的の伝搬距離の波形を計算 する逐次型の計算方法である.有限振幅音波の伝 搬を考える際にはその伝搬速度を知る必要があり, それは次式で与えられる.

$$c_{f} \approx c_{0} + \beta u = c_{0} \left(1 + a_{f} \frac{p}{p_{0}} \right)$$
(1)

ここで、 $a_f = (\gamma + 1)/2\gamma$, $\beta = (\gamma + 1)/2(非線形 パラメータ)$, P_0 は大気圧, c_0 は微小振幅音波の音速, γ は気体の比熱比, pは音圧, uは粒子速度を表す.

(1)式は,音圧波形上の各点がその音圧値に応じた速度で伝殺することを示しており,音圧の大きい部分は小さい部分に比べて速く伝搬する.このため音圧波形は伝搬にともなって波形歪みを生じる.



Fig.2 Structure of resonator and experimental setup.



Fig.3 Observed waveforms.

-180 -

NII-Electronic Library Service

衝撃波面が形成されると、その点はもはや有限 振幅音波の速度 c_f では伝搬することができなくなり、この場合次式の衝撃波面の速度 c_s が適用される.

$$c_{s} \approx c_{0} + \beta \left(\frac{u_{1} + u_{2}}{2} \right)$$
$$= c_{0} \left\{ 1 + a_{f} \frac{1}{P_{0}} \left(\frac{p_{1} + p_{2}}{2} \right) \right\} = \frac{c_{f1} + c_{f2}}{2}$$
(2)

ただし, *c*_{*f*1}, *c*_{*f*2}は音圧 *p*1, *p*2に対する有限振幅 音波の伝搬速度を示す.

(2)式から,衝撃波面の伝搬速度は,その波面前 後の音圧の平均値に対応する有限振幅音波の伝 搬速度に等しいことがわかる.

本計算方法は、これらを用いて、まず、共鳴子 設置位置まで計算する。そして、共鳴子設置位置 に音波が到達したときに、共鳴子を集中常数的な 音響素子として考え共鳴子のインパルス応答を 畳み込み、再びペストリアスの方法で次の共鳴子 までの波形歪みを計算することを繰り返す。

以上が,計算の大まかな流れであるが Fig.4 に この方法についてのフローチャートを, Fig.5 に 共鳴子のインパルス応答を示す.

この方法を用いて計算した波形と実測で得た 波形を比較したものを Fig.6 に示す.これをみる と、本研究を行う上で問題となる立ち上がりの部 分に関してよい一致が見られることがわかる.こ のことから、共鳴子の配置等に関する種々の検討 をこの数値シミュレーションを用いることによ り簡単に行うことができると考えられる.

5. 共鳴子の効果の評価方法

共鳴子の設置方法による,吸音効果の差異につ いて検討を行うために,その評価方法について検 討した.

1つめにトンネル外微気圧波のピーク値につい て評価する方法がある.衝撃波面が形成されるよ うな音波がトンネル外に放出されると、大振幅の パルス性音波となる.これは、トンネル外での音 波はトンネル内の音波が微分された形となるため である.このパルスの振幅のピーク値によって騒 音や低周波振動の大きさが決まるため、その振幅 を減少させることが重要となってくる.そこで共 鳴子列を設置した場合,比設置時に比べどれだけ トンネル外微気圧波のピーク値を減少させること ができるのかということについて検討を行った.



Fig.4 The flow chart of simulation that propagation waveform with resonators on pipe wall.





Time[0.5ms/div] Fig. 6 Observed and calculated waveforms.

-181 -

その結果を Fig.7 に示す. これより, 共鳴子を設置 することによってトンネル外微気圧波のピーク値 を半分以下に減衰させていることがわかる. また, 初期音圧が大きいほど短い距離で非線形歪みが進 行し, それに伴い高調波成分も増加する. その一 方で管壁や空気による線形吸収も周波数が高いほ ど大きくなる. 高い周波数成分は立ち上がりの部 分に多く含まれているため, 初期音圧が大きいほ ど, トンネル外微気圧波のピーク値の減衰率が大 きいのだと考えられる. しかし, パルス性の音波 のピーク値をみているため, 誤差の範囲が大きく, また, 騒音の大きさだけが人に与える不快感を決 定するものではないので, この方法のみで共鳴子 の吸音効果を評価することは難しい.

そこで2つ目に、音波のエネルギーに着目し、 評価する方法がある.人が受ける騒音に対する不 快感はその音のエネルギーに関係してくるため, 共鳴子列を通過することによってどれだけ音波の エネルギーを減少させることができるのかについ て検討した. 共鳴子列を通過する前後のエネルギ ーの変化を示したものが Fig.8 である. これをみる と、共鳴子が設置されていない場合は、音波は伝 搬してもほとんどエネルギーに変化はないが、共 鳴子列が設置されていると、音波のエネルギーは 半分以下になっていることがわかる、これらの結 果からも、共鳴子はトンネル外微気圧波問題に対 して有効であることがわかる.また、初期音圧が 大きくなっていくと、徐々にエネルギーの滅衰率 が低下している様子も伺える. 前述したように初 期音圧が大きいほど短い距離で非線形歪みが起こ り、高調波成分も増加する、しかし、今回用いた 共鳴子の共振周波数が基本周波数付近であったた め、高調波成分の増加を押さえきれず、このよう な結果になったものと考えられる. リニアモータ ーカーのような高速列車では初期音圧が高いため, 高調波成分に共振周波数を持つような共鳴子をも 合わせて設置することによって早い段階での高調 波の増幅を押さえる必要がある.

6. まとめ

共鳴子列を設置することによって衝撃波面形成 を抑制できることがわかった.また,これらの適 切な配置は数値シミュレーションによって予測で きることもわかった.さらに、トンネル外微気圧 波のピーク値や音波のエネルギーに着目すること によって、共鳴子の吸音効果を数値的に検討でき ることがわかった.



参考文献

- 1) 福田傑 他,高速鉄道のスラブ軌道トンネル内を伝 ばする圧縮波の解析,機論 65-630, B(1999)598-604.
- S.Teshima and Y.Watanabe, A study on suppression of the shock wave induced by a high-speed train in a tunnel, WESTPRACVII.(2000),pp767-770
- 手嶋真哉・渡辺好章,高速列車走行により発生する
 トンネル微気圧波の消音に関する研究,音講論集
 2000.3pp.5-6
- 4) 渡辺好章・卜部泰正, 音波の非線形伝搬と計算機シ ミュレーション, 月刊フィジックス 1985-3,46 号, pp135-140
- N.Sugimoto, Propagation of nonlinear acoustic waves in a tunnel with an array of Helmholtz resonators, J.Fluid Mech. (1992), rol. 244, pp. 55-78
- 6) 鎌倉友男, 非線形音響工学の基礎