45卷7号(1993.7)

生産研究 533

究 速 報

UDC 621,436,013

エンジンの吸気特性に関する簡易計算法

A Simple Method of Numerical Analysis on Intake Air Flow of Reciprocating Engines

維 敏*・吉 圄 識 晴 夫**· 西 村 勝 **彦****。 高 間 信 行**·襄 **蠍***** 元

Wei-Min ZHOU, Haruo YOSHIKI, Katsuhiko NISHIMURA, Nobuyuki TAKAMA and Wonsup BAE

1. はじめに

吸気行程でシリンダ内に供給される空気量は、エンジ ンの出力を決める基本となる.吸気システムは、新気導 入に重要な役割を持つため、その設計はエンジン性能を 左右する. また. 吸気弁の開閉時期, 開口面積, エンジ ン回転数なども吸気特性に大きい影響を与える.

総合的にエンジン性能を予測する数値計算方法には、 特性曲線法がある. この方法は大型コンピューターを必 要とし、繰り返し計算を行うため、計算時間がかかる、 したがって、設計の初期段階における適用は経済性と便 利さから不利となる.

本研究では、圧力波の伝播特性を用いたエンジン内の ガス流れに関する簡易計算法を構築し、複合渦給ディー ゼル機関の吸気特性について計算を行った。

2. 複合過給について

車両用ターボ過給機関には低速トルクの不足という欠 点がある.これを解消する手段の一つとして複合過給方



***韓国大宥工業専門学校

式がある. 複合過給方式は図1に示すように吸気系に共 鳴管と共鳴体積を用い,吸気系内の圧力振動を利用し, 目標とする回転数での吸気性能を向上させる。この方式 では気筒を群で取り扱うため通常の慣性過給に比べてコ ンパクトにしやすく、また、低速域にマッチングさせや すいという利点がある。 複合過給方式では共鳴吸気系の パラメータの組み合わせが多数あり、それらの中でどれ が最適かについて不明な点もある.また,吸気系内の圧 力変動と体積効率の関係なども明らかでない.

3. 数 值 計 算

吸排気管路系内の流れおよびシリンダ内の状態の計算 にあたり、次のような仮定をした.

①管路内の非定常一次元流れとする. ②管路内の圧力波は音速で伝播する.

③伝熱は無視する.

④シリンダおよび共鳴体積は容積とし、その内部で流 速は零とする.

⑤各境界においては準定常の関係が成立する。

ここで、一次元座標を x、時間を tとすると、音速 a で伝播する圧力 Pの波動方程式は次のようになる。

$$\frac{\partial^2 P}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 P}{\partial x^2} \tag{1}$$

波動方程式(1)の一般解は次のように表される.

$$P(x, t) = f(t - x/a) + g(t + x/a)$$
(2)

$$M(x, t) = Y[f(t - x/a) - g(t + x/a)]$$
(3)

ただし、Y = A/a

ここで、Aは管の断面積、Mは質量流量である.

関数 f(t-x/a), g(t+x/a) は伝播性を持つ任意関数 である. 横軸を x, 時間を tとすると, f, gは図2のよ うに伝わる.



圧力の伝播を式で表すと,

$$f_2(t) = f_1(t - T)$$
(4)
$$g_1(t) = g_2(t - T)$$
(5)

ここで, Tは1から2までに伝わる時間で, 音速aで 伝わるとき, $T = (x_2 - x_1)/a$ となる.

3.1 管モデルおよび管路抵抗の扱い

管の中では圧力波は抵抗なしで伝わるとする.管の壁 面摩擦損失は管の端部抵抗と同様に管の端部で計算する. 管の端部における圧力降下を Δ*P*とすると

$$\Delta P = R_f \times M^2 \tag{6}$$

ここで、 R_f は管端部の抵抗と管路壁面の抵抗を含ん だものである.数値計算上は式(6)を次のように準線形化 する.すなわち、 $R = R_f \times M^{t-\Delta t}$, $M^{t-\Delta t}$ は Δt 時間 前の流量とすると、

$$\Delta P = R \times M \tag{7}$$

となる.

3.2 管路の接合部の伝達マトリックス

各管端部の圧力式と接合部の流量の式から各管端部の f_i, g_iをマトリックス式で表すと次のようになる.

$$\begin{bmatrix} g_1 \\ g_2 \\ \vdots \\ g_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} S \end{bmatrix} n \times n \begin{bmatrix} f_1 \\ f_2 \\ \vdots \\ f_n \end{bmatrix}$$
(8)

$$\begin{aligned} z \subset \mathcal{C}, \quad S_{ii} &= 1 + \frac{2K_i}{Y_i} \Big[\frac{K_i}{\sum K} - 1 \Big] \\ S_{ij} &= \frac{2K_i K_j}{Y_i \sum K}, \quad K_i &= \frac{Y_i}{1 + Y_i R_i} \end{aligned}$$

$\sum K = K_1 + K_2 + \dots + K_n$

3.3 シリンダおよびバルブモデル

シリンダ内に流入したガスは瞬間的にシリンダ内のガ スと混合し新しい状態になると仮定する.また,ガスの 流動損失,外部との熱の授受を無視し,熱力学の第一法 則を適用する.吸,排気バルブは断面積の変化するオリ フィスとする.



本研究では計算結果と図1に示した直列6気筒ディー



ゼル機関(排気量5785cc, 圧縮比15.9)のモータリング による実験結果¹⁾を比較した.実験は複合過給吸気系 (滅衰容量3.154, 共鳴管直径 ≠ 53mm, 長さ600mm, 共 鳴体積3.154)を取り付けて行い,エンジンの流量およ び吸排気系内の圧力を測定した.

図3に吸排気系内の圧力波形の計算結果と実験結果を 示す. 圧力変化について、シリンダ内の圧力の実験値が 温度の影響によりドリフトした点を除き、計算値はほぼ 全体的な傾向を表現できた.

図4に体積効率の計算結果と実験結果を示す.体積効 率の計算結果は実験結果の傾向をよく表しているが流量 の計算値は実験結果より大きくなっている.それは管路 壁面抵抗等の流れ損失の近似計算に原因があると考えら れる.抵抗は流速の2乗に比例したモデルで考えている ためエンジン回転数が高くなるに従って,計算値と実験 値の相対誤差が大きくなる傾向が見える.





図5に共鳴体積内の圧力振幅の計算結果と実験結果を 示す.図4と比べて見ると、体積効率はエンジン回転数 1700rpm で最大となる.そのとき共鳴体積内の圧力振 幅が最大値に達していないことから、最大体積効率は最 大圧力振幅より低いエンジン回転数にある.つまり、最 大体積効率と吸気系の共鳴点は異なるエンジン回転数に あることがわかった.

エンジン回転数1000rpm から2000rpm までの共鳴体 積内の圧力の計算結果を図6に示す.太い線は最大体積 効率を与える圧力波形である.その圧力は,吸気バルブ が開き始めるときと閉じる直前に,最大になっている. そのとき吸気が効率的に押し込まれ,体積効率が最も大 きくなる.つまり,エンジンの体積効率は共鳴体積内の 圧力の位相と密接な関係があると考えられる.

5. 共鳴吸気系の形状について

図7に共鳴管の直径のD1の大きさによる体積効率の



研







変化を示す. 共鳴管を太くすることにより最大体積効率 を与えるエンジン回転数は高いほうに移動する. それと 共に、最大体積効率の値もだんだん大きくなる.

図8に共鳴管L1の長さによる体積効率の変化を示す. 共鳴管が長くなるに従って,最大体積効率を与えるエン ジン回転数は低い方に移動する.体積効率の最大値は, 少し大きくなる.

図9に共鳴体積 V1の大きさと体積効率の関係を示す。 共鳴体積を大きくすることによって、最大体積効率を与 えるエンジン回転数は低い方に移る.体積効率の最大値 は、小さくなる傾向がある.

吸気系の形状と体積効率の関係のもとに、適当な共鳴 吸気系の形状を選び、目標とするエンジン回転数で最大 体積効率を得ることが可能となる.吸気系形状の中で吸 気性能に最も影響を及ぼすものは共鳴管の断面積である. 共鳴管の長さの調整により、最大体積効率を与えるエン ジン回転数が決められる.

6. 結 論

1) 圧力波の伝播性を用いたエンジン吸排気系の数値計 算モデルを検証した.

2) 本計算法は従来の計算法と比べると計算時間が大幅 に短縮できる.また,配列が少ないためパーソナルコン ピュータで計算できる利点がある.

3) 複合過給吸気系の形状とエンジン体積効率の関係を 定性的に求めた.

4) 複合過給吸気系の共鳴点と最大体積効率点が異なる エンジン回転数にあることがわかった.

5) 本計算法は従来の計算法より簡化され、エンジン設 .計の初期段階において有効である.

(1993年4月13日受理)

考文献 参

1) 岡林:東京大学修士論文(1989)