キーワード -

# クランプオン超音波気体流量計の開発 Development of a Clamp-on Ultrasonic Flowmeter for Gas

アズビル株式会社 技術開発本部 佐々木 宏 Hiroshi Sasaki

アズビル株式会社 技術開発本部 林 智仁 Tomohito Hayashi

クランプオン、超音波、気体、流量計、臨界角、エバネッセント、ダンピング材、ヒルベルト変換、同期加算

高性能ダンピング材と臨界角を超える入射角を持つトランスデューサとの組合わせにより,金属配管中の常圧空気の 流量計測が可能なクランプオン超音波気体流量計の開発に成功した。この流量計は空気以外の気体にも適用可能で, 従来の製品に比べてより低い圧力から流量計測が可能である。臨界角を超えるトランスデューサにおける超音波伝播メ カニズムについて考察し,エバネッセントにより伝播されているのではないかと結論した。ノイズに強く精度の高い計算 ができる信号処理方法についても解説する。

By combining a high-performance damping material and an ultrasonic transducer with an angle of incidence greater than its critical angle, we have developed a clamp-on ultrasonic gas flowmeter capable even of measuring the flow of air at normal atmospheric pressure inside metal pipes. The flowmeter can also be used with gases other than air, and its minimum measurable pressure is lower than that of existing clamp-on gas flowmeters. Based on analysis of the ultrasonic wave transmission mechanism by the transducer with the critical angle exceeded, it is believed that transmission is by evanescent field. A robust and high-precision signal processing method is also described.

#### 1. はじめに

クランプオン超音波流量計は,配管の外側に超音波トラ ンスデューサを取付けることで配管内部の流体の流速・流 量を計測することができる流量計である。配管を切断する ことなく配管内部の流体の流量を計測することができるた め,「液体」用の流量計としては産業分野で広く用いられて いる。配管の切断が不要なことから,

・後付けもしくは一時的な設置

・配管内のコンタミネーションが許容されない現場 に適している。また,流量計が直接流体に触れないの で,腐食性流体にも対応できる。さらに,配管が大口径の 場合,配管を切って挿入する従来の流量計では流量計その ものが大型になるが,クランプオン超音波流量計では配管 に取り付ける超音波トランスデューサは,小口径のものとほ ほ同じ大きさであり、クランプオン超音波流量計を使用す るメリットが大きい。

ただ,技術的難易度の高さから「気体」の流量を計測でき るクランプオン超音波流量計は少ない。また,測定条件に 制約が多く,低い圧力の気体には対応できていなかった。 このため低い圧力から計測できるクランプオン超音波気体 流量計が求められている。

#### 2. 測定原理

本稿で扱うクランプオン超音波気体流量計は、上流から 下流(順方向)および下流から上流(逆方向)へと伝播する超 音波の伝播時間の差から流体の流速・流量を算出する流量 計である。この方法は伝播時間差法と呼ばれている。伝播 時間差法による流量計測原理を図1に示す。



断面積*S*の配管中を流体が速度*V*で流れているとする。*θ* は配管の軸と超音波ビームの軸とのなす角である。

上流側超音波素子から発せられて下流 側超音波素子で 受けられた超音波の伝播時間t<sub>1</sub> (順方向伝播時間)は以下 のように表される。

$$t_1 = \frac{L}{C + V \cos\theta} \tag{1}$$

ここで,

L 超音波伝播距離[m]

C 流体中の音速[m/s]

とする。

超音波は流体の流れに乗って伝播するため,流れが速い ほど短い時間で伝播する。

同様に,下流側超音波素子から発せられて上流側超音 波素子で受けられた超音波の伝播時間  $t_2$  (逆方向伝播時 間)は以下のように表される。

$$t_2 = \frac{L}{C - V \cos \theta} \tag{2}$$

超音波は流体の流れに逆らって伝播するため,流れが速 いほど長い時間をかけて伝播する。

(1), (2)から伝播時間差 $\Delta t = t_2 - t_1$ と流速Vの関係は以下のようになる。

$$\Delta t = t_2 - t_1 = \frac{2LV\cos\theta}{C^2 - V^2\cos^2\theta}$$

$$C >> = V \text{Cos}\theta$$

$$2LV\cos\theta$$

$$\Delta t \cong \frac{2LV \cos \theta}{C^2} \tag{3}$$

したがって,

$$V \cong \frac{C^2}{2L\cos\theta} \Delta t \tag{4}$$

この流速Vに断面積Sと流量補正係数kをかけると流量 Qを求めることができる。

$$Q = kSV \tag{5}$$

流量補正係数は超音波ビームが流体を通る部分の平均 流速と配管断面における平均流速との比を補正するための 係数である。

伝播時間差について一例を挙げる。配管として100A Sch10S配管(内径108.3 mm)を用い,音速が343 m/s,  $\theta$ =84.3°であった場合,(3)より流速1 m/sにおける伝播時 間差は0.184  $\mu$ sとなる。同様に,流速が30 m/sにおける 伝播時間差は5.52  $\mu$ sとなる。超音波の周波数を1 MHzと した場合その周期は1  $\mu$ sであるため,超音波の周期をまた いで広い時間範囲での時間差計測を行うことが必要になる。

## 3. ダンピング材

クランプオン超音波流量計は,超音波素子が配管の外 側から配管に押さえつけられて取り付けられているところに 特徴がある。超音波素子はウェッジと呼ばれる楔形の樹脂 材料と組み合わせて斜角入射超音波トランスデューサを形 成し,配管表面法線方向に対して斜めに超音波を入出射さ せる(図2)。



クランプオン超音波流量計の第一の課題は超音波の回り 込みである。超音波は、金属である配管から気体へ透過す る気中伝播波よりも配管金属中を伝わる管伝播波の方が伝 わりやすい。また、管伝播波と気中伝播波とは同じ周波数 の信号であるため、受信信号からこれら二つの信号を分離 することは困難である。そこで、配管を振動吸収材(ダンピ ング材)で覆うことにより配管を伝わる超音波エネルギーを 吸収し、管伝播波による超音波の伝播を低減することで、 気中伝播波を検出しやすくしている(図3)。



ただし、ダンピング材を使っても配管を伝わる超音波は 完全になくなるわけではない。ゴム母材や添加剤を変えな がら評価を繰り返した結果、他社で従来から使われている ダンピング材(図4「O」)に比べて8倍のSN比となる高性能な ダンピング材(図4「A」)を開発することができた。SN比は 気中伝播波と管伝播波の振幅の比で、配管の種類や圧力 などの測定条件は同一にしてある。



## 4. トランスデューサ

クランプオン超音波流量計の第2の課題は,超音波の波 形が拡がりやすくなることである。図5にクランプオン超音 波気体流量計における受信信号波形の例を示す。



図5 超音波受信信号波形の例

送信信号としては2周期分のバースト波を用いているが, 従来のトランスデューサを用いると受信信号は大幅に拡がっ てしまっていた。これは超音波素子が共振器であるためで あることに加えて,配管の管壁内で超音波が多重反射する ことにより配管から気体中へ超音波が継続的に供給され, 受信信号が時間的に長く引き伸ばされてしまっているためと 考えられている<sup>(1)</sup>。

伝播時間差は相互相関により計算する場合が多いが, 受信信号が拡がってしまうと複数ある相関ピークの山の高 さが揃ってきて伝播時間差を周期の整数倍分だけ誤って算 出する恐れが高くなる。安定した計測を行うためには人間 が目で見て対応点をすぐに判断できる程度に受信信号波形 を鋭いものとする必要がある。

超音波の入射角を変えて試してみたところ,入射角を大 きくしていくと受信信号の拡がりを抑えられる傾向が見られ た。そこで,ウェッジから配管金属への臨界角(51°)を超え る範囲まで入射角を大きくしていったところ,臨界角を超え ても超音波を受信することができ,また波形の拡がりも抑 えられることが分かった。そこで,3種類の角度54°,57°, 60°でウェッジを作り波形を比較したところ,57°付近で 受信波形が振幅,拡がりともに最適となることが分かった (図6)。



般論文

#### 5. 信号処理

#### 5.1 処理の流れ

受信信号は「同期加算」によりノイズを低減したのち、「ヒ ルベルト相関」により順方向と逆方向との超音波伝播時間 差を算出している(図7)。





## 6. 計測

新たに開発したダンピング材とトランスデューサを用いて 低い圧力での流量計測を試みた。

#### 6.1 空気に対する流量計測精度評価

流量0での常圧空気に対するクランプオン超音波気体流量 計の受信信号波形を図9(a)に示す。配管としては40A Sch40 を用いた。常圧(0MPaG)であるにもかかわらず,配管を伝わ るノイズに対して十分大きな気中伝播波が観測されている。

設備の都合により流量を流すためにはある程度の圧力 が必要であったため、0.1 MPaGで流量を計測した。比較 対象としては校正済みのタービンメータを用いた。タービ ンメータの計測値をクランプオン超音波気体流量計測定位 置における流速に換算し比較したところ、目標としている ±2 %FSで計測を行うことができた(図9(b))(フルスケール (FS)は30 m/sとしている)。



#### 6.2 空気以外の気体に対する送受信波形

クランプオン超音波気体流量計の主な用途には空気(圧 縮空気)の他に燃焼ガスがある。設備の都合で気体を流す ことはできなかったが,パイプに燃焼ガスを詰めて送受信 波形を観測してみたところ,0.1 MPaAでは気中伝播波が ノイズに埋もれてしまっていたが,0.2 MPaAでは明瞭に観 測することができた(図10(a))。燃焼ガスには都市ガス13A を,配管としては40A Sch40ステンレス鋼鋼管を用いている。



(a) 都市カスI3Aによる超音波受信波形
 (絶対圧0.2 MPaA (0.1 MPaG))



圧力を変えながら受信信号の振幅をプロットしたところ 図10(b)のようになった。この結果,絶対圧で0.2 MPaA (ゲージ圧0.1 MPaG)以上であれば流量計測の可能性があ ることが分かった。従来では1 MPaG以上の圧力が必要で あった。

### 7. 考察

今回ウェッジから配管への入射角を臨界角を超える角 度に設定することで良好な結果を得ることができたが,

#### 5.2 同期加算

3章でのノイズは主に配管を伝わる超音波を指していた が、これとは別に外来性のランダムノイズが存在する。この ランダムノイズに対しては、送信信号に対して同じタイミン グで受信信号のキャプチャを繰り返し、複数の受信信号を 同じ時間ごとに足し合わせることで、ノイズの影響を軽減す ることができる。この手法は同期加算と呼ばれている<sup>(2)</sup>。 本稿で使っている波形はこの同期加算を施したデータであ る。必要な同期加算回数は測定環境でのノイズの大きさに より異なるが、通常は数十回の同期加算によりノイズの少な いきれいな波形を得ることができる。

#### 5.3 ヒルベルト相関

順方向と逆方向の伝播時間差は、それぞれの受信波形 の相互相関を計算し、相関ピークの位置から求める。一般 に相関ピーク付近の相関値は変化に乏しいため、相関ピー ク位置を正確に求めるのは難しい。

順方向と逆方向の受信信号波形は最大値付近のみを切 り出してみると余弦関数に近い。これは,送信側と受信側 の超音波素子はそれぞれ共振器になっているため,共振周 波数の成分を多く持っているためである。このため,相関 関数自体も余弦関数に近い形状となっている。

ヒルベルト変換を使うと位相を90°ずらした波形を得るこ とができる。相関関数に対してこれを適用すると、相関関 数ではピーク位置を計測しなければならなかったのが、ヒ ルベルト変換をかけることでゼロクロス位置の計測を行え ばよいこととなる。

さらに,相関関数を余弦関数,ヒルベルト変換をかけた ものを正弦関数と見なして,逆正接演算により位相に変換 すると,伝播時間差の計算が直線のゼロクロス位置の算出 へと変換されることとなり,伝播時間差を精度良く求めるこ とができるようになる。

相関計算のピーク位置検出にヒルベルト変換を使う方法 (ヒルベルト相関)は従来から提案されていた<sup>(3)</sup>。この提案 では相関を計算したのちにヒルベルト変換が行われていた が,筆者らはヒルベルト変換を相関計算の中に組入れるこ とで,効率よく計算できるようにした(図8)。

配管板材内部での超音波の伝播形態について考察してお くこととする。臨界角を超えていることから配管板材内部 では縦波・横波などの実体波として伝播しているわけでは ない(図11(a))。実体波以外の伝播形態としては板波(ラ ム波)が考えられる<sup>(4)</sup>。板波は上下二つの境界を持つ板材 を伝わるガイド波で、周波数f[MHz]と板厚d[mm]の積 fd[MHz mm]に応じて複数のモードを持つ(図12(a))。 例えば、周波数が1 MHzで板厚が3 mmの場合、fdは 3[MHz mm]になる。この板材ではA0モードが励起され ると位相速度は2.8 km/sとなり、S0モードが励起される と位相速度は3.3 km/sとなる。その間の位相速度は取ら ない。また、これらのモードを励起するのに適した入射 角は図12(b)のようになる。fdが3の時には、A0モードの 場合は61°, S0モードの場合は48°になる。57°に合致し たモードは存在しないが、比較的角度が近いA0モードが 励起する可能性はある。

もし、配管中を板波として伝わっていると仮定すると、 入射角を若干変化させても別のモードに遷移するまでは 位相速度はそのモードで決められる値に固定され、気体 中での超音波ビームの角度は変化しないはずである(図11 (b))。しかるに、入射角を54°、57°、60°と振って流量 と伝播時間差との関係を調べたところ。④⑤式から推定 される $\theta$ を元に計算した $\theta_3$ (=90°- $\theta$ )は図13に示すように 連続的に変化した。図13には板波のA0モードとS0モード の場合のθ<sub>3</sub>についてもプロットした。板波では入射角を変 化させてもモードが遷移しない限りθ。は固定であるため. 板波として伝播しているとは考えにくい。また、板波であ れば板に沿ってより遠くまで伝播されるようになるはずで あり、受信信号波形が短くなることの説明ができない。さ らに板の厚さを変更してみたが、θ3は変化しなかった。板 波であれば板厚を変えるとfd積が変わるため、位相速度 が変わり03も変化するはずであるため、これも板波ではな いことを示している。

そこで、筆者らは配管板材部分での伝播形態をエバ ネッセントであると考えた。エバネッセントは、全反射面 の裏側に波長オーダーの短い距離で波動が伝わるもの で、光学の分野ではよく知られている現象である。エバ ネッセントであれば配管板材の一表面に生じた音圧分布 が、振幅は小さくなるものの他表面にも同じように伝わる と考えられる。これにより、 配管内部の流体にはウェッジ から配管板材に伝わったのと同じ音圧分布が転写される こととなり、板材による影響を受けないため、受信波形の 拡がりが低減されたことの説明ができる。エバネッセント の場合の配管板材前後での伝播は配管板材の部分を中抜 きにしたスネルの法則(図11(c))で説明でき、図13の変化 はこれにより説明できる。また、配管板材の厚さは超音 波の1波長程度であることから、エバネッセントによる減 衰は少なく、 十分な振幅を保ったまま伝わることができる と推測している(配管板材の縦波音速は5790 m/s, 横波 音速は3141 m/sであり、超音波周波数が1MHzの時、波 長はそれぞれ5.8 mm, 3.1 mmとなる)。超音波の周波数 を下げれば、より厚い板材の配管にも対応可能である。

般論文





図 11 伝播形態と屈折角の関係



## 8. まとめ

臨界角を超える入射角を持つトランスデューサと高性能な ダンピング材との組合わせにより,配管の種類によっては 常圧(0 MPaG)の空気に対してさえも計測可能なクランプ オン超音波気体流量計を開発した。従来では0.41 MPaG までが限界であった。また,空気以外の気体についても 従来製品より低い圧力からの計測が見込めることが分かっ た。また,配管板材内での超音波の伝播形態はエバネッ セントではないかと推測される。信号処理ではノイズに強く 伝播時間差を精度良く求められる方法を開発した。

## 9. おわりに

配管の仕様はJISやANSIなどで決められてはいるものの クランプオン超音波流量計で測定することを前提に定めら れているわけではない。したがって,配管を製作する際の 溶接跡や配管断面の真円度,配管表面の粗度などは配管 ごとに異なる。現場によっては配管が塗装されていたり, 表面がさびていたりする。また,流体の流れも脈動や偏流 などが現場ごとに異なるのが常である。様々な現場でテス トを行い,より広い条件下で安定して計測できるクランプ オン超音波気体流量計を開発していきたい。

#### <参考文献>

(1)特許EP 1 173 733 B1

(2)山本 俊広 他,新形超音波流量計「NEW TIME DELTAシリーズ」,富士時報 Vol.73 No.10, 2000
(3)福原 聡 他,超音波流量計US350,横河技報 Vol.48

## No.1, 2004

(4) Rose, "Ultrasonic Waves in Solid Media", Cambridge Univ. Press, 1999

<著者所属>

佐々木 宏 技術開発本部商品開発部 林 智仁 技術開発本部商品開発部

般論文