文章编号:1004-2474(2022)03-0392-05

DOI:10.11977/j.issn.1004-2474.2022.03.012

压电三迭片式高阶声压梯度水听器研究

周宏坤^{1,2},魏柠阳^{1,2},李晓伟^{1,2},张崇丙^{1,2}

(1. 中国船舶科学研究中心,江苏无锡 214082;2. 深海技术科学太湖实验室,江苏无锡 214082)

摘 要:该文从数学上计算了不同阶声压梯度组合对空间声场的估计误差,分析了差分通道幅度和相位不一 致性对有限差分近似误差的影响,研究了水听器自噪声及模数转换量化误差对高阶水听器工作频率下限的制约关 系,提出了一种由4片压电三迭片构成的高阶声压梯度水听器,尺寸为Ø100 mm×50 mm,能够测量声场一阶声压 梯度和二阶混合声压梯度。利用有限元法计算获得平面波自由声场中水听器各通道的输出电压。计算结果表明, 二阶混合声压梯度通道的输出电压响应每倍频程升高12 dB,指向性与纵向四极子声源指向性一致。

关键词:压电三迭片;高阶声压梯度;有限差分近似;工作频带;四极子指向性

中图分类号:TB565.1;TN304.9 文献标志码:A

Research on High-order Acoustic Pressure Gradient Hydrophone Using Piezoelectric Bimorphs

ZHOU Hongkun^{1,2}, WEI Ningyang^{1,2}, LI Xiaowei^{1,2}, ZHANG Chongbing^{1,2}

(1. China Ship Science Research Center, Wuxi 214082, China;

2. Taihu Laboratory of Deepsea Technological Science, Wuxi 214082, China)

Abstract: The estimation errors on the spatial acoustic field using different order acoustic pressure gradient combinations were analyzed mathematically, and the effect of the inconsistency between the amplitude and phase in the differential channel on the finite difference approximation errors was calculated. The constraints of the self-noise of the hydrophone and the quantization error of analog-to-digital conversion on the lower limit of the operating frequency of the high-order hydrophone were studied. A high-order acoustic pressure gradient hydrophone composed of four piezoelectric bimorphs was proposed. The size of the hydrophone is $\emptyset 100 \text{ mm} \times 50 \text{ mm}$, capable of measuring the first-order acoustic pressure gradient and the second-order mixed acoustic pressure gradient in the sound field. The output voltage of each channel of the hydrophone in the plane wave sound filed were obtained by finite element simulation. The calculated results show that the output voltage response of the second-order mixed pressure gradient channel increases by 12 dB per octave, and the directivity is consistent with that of the longitudinal quadrupole acoustic source.

Key words: piezoelectric bimorph; high-order acoustic pressure gradient; finite difference approximation; operating frequency band; quadrupole directivity

0 引言

近年来,随着对低频、超指向性声学探测与测量 研究的不断深入,小体积的高阶声压梯度水听器成 为研究热点^[1]。声压梯度具有与频率无关的方向性 特点,如一阶声压梯度为偶极子声源的指向性,二阶 声压梯度则具有四极子声源的指向性,因此,利用高 阶梯度量能有效改善低频水声接收系统的方向性, 从而提高测向精度^[2]。目前,在空气声及水声领域 均开展了声场高阶梯度量的研究和应用,高阶量的 测量装置包括扬声器阵列、声压水听器阵列、矢量水 听器阵列及高阶水听器等^[3-7]。

国内外研究表明,测量声场一阶声压梯度有 3 种方法。第一,通过直接测量空间邻近两处位置的 声压值,在结构上或模拟电路,或数字信号处理中做 差分运算^[8];第二,设计一种敏感结构,使其在声压 梯度力作用下发生变形,从而产生与梯度力成比例

收稿日期:2022-04-30

基金项目:江苏省自然科学基金项目(BK20180171);海南省重大科技计划项目(ZDKJ2019002)

作者简介:周宏坤(1987-),男,江苏省盐城市人,高级工程师,博士,主要从事水声传感器与测量技术的研究。

的电或光信号^[9];第三,根据小振幅声场中声学运动 方程 $\nabla p = -\rho_0 \partial u/\partial t$,通过测量声压梯度力驱动的 刚体运动(速度、加速度等),获得声压梯度信息,即 同振(惯性)式矢量水听器^[10]。对于声场更高阶的 声压梯度量,目前的有效方式是对声压(或质点振 速)进行多次差分,但随着差分误差的累积,梯度量 的准确性无法得到保证。

本文分析了有限差分距离、通道一致性、水听器 自噪声及模数转换量化误差对高阶量声压梯度测量 精度的影响,在分析声压梯度测量误差的基础上,提 出了一种利用压电三迭片组成的高阶声压梯度水听 器结构。有限元仿真表明,该水听器能实现对声场 一阶声压梯度和二阶混合声压梯度的测量。

1 理论基础

用声压描述声场,将声压 p(r)在 r_0 处做泰勒幂 级数展开,省略时间因子 $e^{i\omega}$,有:

$$\begin{cases} p(\mathbf{r}) = p(\mathbf{r}_{0}) + (\mathbf{r} - \mathbf{r}_{0}) \frac{\partial p}{\partial \mathbf{r}} + \frac{1}{2}(\mathbf{r} - \mathbf{r}_{0}) \times \\ \frac{\partial^{2} p}{\partial \mathbf{r}^{2}} \times (\mathbf{r} - \mathbf{r}_{0})^{\mathrm{T}} + R_{3} \\ \frac{\partial p}{\partial \mathbf{r}} = \left(\frac{\partial p}{\partial x}, \frac{\partial p}{\partial y}, \frac{\partial p}{\partial z}\right) \\ \frac{\partial^{2} p}{\partial \mathbf{r}^{2}} = \left(\frac{\partial^{2} p}{\partial x^{2}} - \frac{\partial}{\partial y} \frac{\partial p}{\partial x} - \frac{\partial}{\partial z} \frac{\partial p}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial p}{\partial y} - \frac{\partial^{2} p}{\partial y^{2}} - \frac{\partial}{\partial z} \frac{\partial p}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \frac{\partial p}{\partial z} - \frac{\partial}{\partial y} \frac{\partial p}{\partial z} - \frac{\partial^{2} p}{\partial z^{2}} \right) \end{cases}$$
(1)

式中 R_s 为声压梯度高阶小量。空间声场分布 $p(\mathbf{r})$ 可通过测量某一点的声压 $p(\mathbf{r}_0)$ 、高阶声压 $p^{(n)}(\mathbf{r}_0)$ 及空间位置 $(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0)$ 获得。

不失一般性,在x方向令

$$\begin{cases} \hat{p}_{0}(x) = p(x_{0}) \\ \hat{p}_{1}(x) = p(x_{0}) + \frac{\partial p}{\partial x}(x - x_{0}) \\ \hat{p}_{2}(x) = p(x_{0}) + \frac{\partial p}{\partial x}(x - x_{0}) + \\ \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial^{2} p}{\partial x^{2}}(x - x_{0})^{2} \\ \vdots \end{cases}$$
(2)

式中 $\hat{p}(x)$ 为声场p(x)的估计量。考虑到由不同阶 声压梯度相加构成的 $\hat{p}(x)$,计算得到其与真实值 p(x)之间的误差,用均方值误差表示为

$$MSE = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} |p(x) - \hat{p}(x)|^2 d\beta$$
(3)

式中β是波矢量与位矢量的夹角。

根据式(3)计算不同阶声压梯度组合对应的 声场估计误差,结果如图 1 所示。对于声压水听 器、矢量水听器及高阶量组合声接收器,声场估计 均方值误差和空间距离(x)及波长(λ)有关。当均 方值误差为 10%时,声压水听器测量(声学孔径 D=2x)约为 λ /10,矢量水听器约为 λ /3,则前 3 阶 声压梯度组合声接收器约 λ /2。因此,通过测量高 阶声压梯度量能获得更多的声场信息,而受限于 现有声学测量手段,目前测量声场二阶及以上声 压梯度量较难^[2]。



图 1 不同阶声压梯度组合对应的声场估计误差

2 有限差分近似

当差分距离(Δr)相比声波波长足够小时,声压 梯度值可用有限差分近似的方法进行估算,差分距 离与声波波长的比值(Δr/λ)决定了近似误差。对 于任意平面波有:

$$p(t, \mathbf{r}) = f\left(t + \frac{\mathbf{n} \cdot \mathbf{r}}{c}\right) \tag{4}$$

式中:n为波数 k 的单位矢量;c 为介质中的声速。 一阶声压梯度对应的傅里叶变换为

$$\frac{\partial^{2n} P(\boldsymbol{\omega}, \boldsymbol{r})}{\partial \boldsymbol{r}^{2n}} = (\mathbf{j}\boldsymbol{k})^{2n} \cdot F(\boldsymbol{\omega}) \mathrm{e}^{\mathbf{j}\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{r}}$$
(5)

声场中水听器输出电压信号为 $V(\omega, \mathbf{r})$,它等于 灵敏度函数 $K(\omega)$ 与声压 $P(\omega, \mathbf{r})$ 的乘积:

$$V(\boldsymbol{\omega},\boldsymbol{r}) = K(\boldsymbol{\omega})P(\boldsymbol{\omega},\boldsymbol{r})$$
(6)

相应地,声场中两只水听器的输出信号之差为

$$\Delta V(\boldsymbol{\omega},\boldsymbol{r}) = K_2(\boldsymbol{\omega})P_2(\boldsymbol{\omega},\boldsymbol{r}) - K_1(\boldsymbol{\omega})P_1(\boldsymbol{\omega},\boldsymbol{r})$$
(7)

定义水听器的失配函数:

$$M(\omega) = \frac{K_1(\omega)}{K_2(\omega)} = \mu(\omega) e^{j\zeta(\omega)}$$
(8)

式中: $\mu(\omega)$ 为幅度失配函数; $\zeta(\omega)$ 为相位失配函数。

结合式(7)、(8),在x方向有:

$$\left|\frac{\Delta P(\omega, x)}{\Delta x}\right| = \left|F(\omega)\right| \left|\frac{\mu(\omega)e^{j\left[\zeta(\omega)-k_x\frac{\Delta x}{2}\right]} - e^{jk_x\frac{\Delta x}{2}}}{\Delta x}\right|$$
(9)

结合式(5)、(9),定义有限差分近似误差为

$$\varepsilon_{1} = 20 \lg \left| \frac{\frac{\Delta P(\omega, x)}{\Delta x}}{\frac{\partial P(\omega, x)}{\partial x}} \right|$$
(10)

当不存在幅度和相位失配(μ=1,ζ=0)时,式 (10)转化为

$$\varepsilon_{1} = 20 \lg \left| \frac{\sin \left(\pi \cos \theta \cdot \frac{\Delta x}{\lambda} \right)}{\pi \cos \theta \frac{\Delta x}{\lambda}} \right|$$
(11)

式(11)表明,有限差分误差随着 $\Delta x/\lambda$ 值的变 大而迅速增大,随着入射角度偏离 x 轴,误差逐渐 降低,当 $\Delta x/\lambda = 1/4$ 时,轴向入射的有限差分误差 约为-1 dB,因此,有限差分距离需根据工作频带上 限和最大允许误差确定。

当仅存在幅度失配(ζ=0),式(10)转化为

$$\varepsilon_{1} = 20 \lg \left| \frac{\sqrt{\mu^{2} - 2\mu \cos[2\pi (n_{x} \Delta x/\lambda)] + 1}}{2\pi (n_{x} \Delta x/\lambda)} \right|$$
(12)

当仅存在相位失配(μ =1),式(10)为

$$\varepsilon_1 = 20 \lg \left| \frac{\sqrt{2 - 2\cos(2\pi n_x \Delta x/\lambda - \zeta)}}{2\pi n_x \Delta x/\lambda} \right| \quad (13)$$

式(12)、(13)表明,差分通道幅度不一致对高阶 水听器轴向灵敏度的影响较大,而相位不一致产生 的影响更复杂。差分距离较小时,高阶声压梯度的 测量误差对相位差异更敏感^[3]。

在 2 只差分水听器中心点再放置 1 个水听器, 即可实现二阶纯声压梯度的测量。类似有 5 元水听 器可实现四阶纯声压梯度的测量,2n+1 元水听器 可实现 2n 阶纯声压梯度的测量。

$$\left[\frac{\Delta P(\boldsymbol{\omega}, \boldsymbol{x})}{\Delta \boldsymbol{x}}\right]^{(2n)} = F(\boldsymbol{\omega}) \frac{\sum_{i=0}^{2n} C_{2n}^{i} (-1)^{i}}{\left(\frac{\Delta \boldsymbol{x}}{2n}\right)^{2n}} \times \exp\left[jk\Delta x\left(i\frac{1}{2n}-\frac{1}{2}\right)\right]$$
(14)

结合式(5)、(14),计算可得到 2n 阶有限差分近 似误差。图 2 为一、二、四、六阶有限差分的近似误 差(*x* 轴方向)。由图可以看出,随着水听器数量的 增加,单次差分距离逐渐减小,高阶差分对应的误差 也逐渐降低。





3 水听器性能分析

采用差分结构设计了高阶声压梯度水听器。差 分距离上限根据工作频率、差分误差确定,差分距离 下限则由水听器自噪声和采集电路量化误差决定。

3.1 自噪声及量化误差限制

声压水听器的等效噪声声压等效于最小可检测 声压能力,声场中无限接近的两个位置的声压差值 如果小于噪声声压值,则有限差分值为0。因此,只 有当水听器两个通道的差值大于水听器自噪声,测 量结果才有意义。根据式(9),声场空间两点的声压 差为

$$\Delta P(\boldsymbol{\omega},\boldsymbol{r}) = -2\mathrm{jsin}\left(\boldsymbol{k} \cdot \frac{\Delta r}{2}\right) \cdot P(\boldsymbol{\omega},\boldsymbol{r}) \qquad (15)$$

声压水听器直接输出模拟信号,在模拟/数字转换量化(ADC)过程中,量化误差不可能无限小,这 会限制水听器的检测能力。量化误差(*NL*_{adc})与水 听器自噪声类似,用水听器的检测阈(*DT*)(0 dB 参 考值 1 μPa)表示为

$$DT = SPL + 20 \lg \left| -2j \sin\left(k \cdot \frac{\Delta r}{2}\right) \right| - ENL (NL_{adc})$$
(16)

式(16)中,令声压级 SPL=90 dB,ENL=40 dB(0 dB参考值 1 μ Pa,设其不随频率变化)。假设 模拟/数字转换输入范围为±5 V,水听器两个通道 的灵敏度均为-160 dB(包括前置放大增益),得到 $\Delta x/\lambda$ 与自噪声及量化误差的关系曲线如图 3 所示。 由图可知,24 位 ADC 对应的量化误差等效噪声级 为 35 dB,考虑到水听器自噪声及检测阈的要求(设 为 6 dB),则 $\Delta x/\lambda \ge 0.03$ 。如果要求有限差分误差 小于-1 dB,则 $\Delta x/\lambda \le 0.26$,即对于 10 cm 的声压 梯度水听器,其工作频带为450~3900 Hz。



图 3 模数转换量化误差与 Δx/λ、自噪声的关系

3.2 水听器性能仿真分析

压电三迭片受外力作用时,整体发生弯曲变形, 背衬两侧压电元件的应变相反。因此,设计时可通 过配置压电元件极化方向、空间位置及并联接线方 式,实现对声场一阶声压梯度和二阶混合声压梯度 的测量。4 只压电三迭片结构如图 4 所示,一阶及 二阶混合声压梯度可表示为

$$\frac{\partial p}{\partial x} = \frac{p_1 - p_3}{2r} \tag{17}$$

$$\frac{\partial p}{\partial y} = \frac{p_2 - p_4}{2\mathbf{r}} \tag{18}$$

$$\frac{\partial^2 p}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 p}{\partial y \partial x} = \frac{p_1 - p_2 + p_3 - p_4}{2r^2}$$
(19)



图 4 高阶声压梯度水听器几何模型与压电元件接线图

如图 4(a)所示,利用有限元法对水下自由场中 高阶声压梯度水听器的输出响应进行计算分析,声 场幅值设为 1 Pa。水听器几何模型各部件参数如 表1所示。

表1 高阶声压梯度水听器几何模型参数

部件	尺寸	材料
底座/mm	$\varnothing100 imes50$	316L
背衬/mm	$\varnothing 40 \times 2$	黄铜
压电元件/mm	$\varnothing 25 \times 1$	PZT5H
匹配层/mm	$\varnothing 40 \times 3$	硅橡胶

在仿真计算中,令水听器 x 轴方向与声传播方向一致,计算得到 8 片压电陶瓷片(P_{1i}~P_{4o})的输出 电压响应如图 5 所示(0 dB 参考值 1 V)。由图可 见,压电三迭片外侧压电元件的输出电压响应比内 侧高,这是由于声压直接作用到外侧压电元件上,附 加了 厚度 方向振动。随着频率逐渐升高(超过 5 kHz),近场散射效应明显增强,声传播方向上前 后对称放置的三迭片的电压输出响应差异逐渐增 大。此外,该水听器的谐振频率为 15 kHz。



图 5 单片压电元件输出响应曲线

根据式(17)~(19)对压电元件进行组合,计算 组合后的输出电压响应,如图 6(a)所示。由图可 见,组合通道(P₁₀+P₃₀)对应一阶声压梯度通道,输 出电压响应在频率 20 Hz~5 kHz 内满足每倍频程 6 dB增加的规律;组合通道(P_{1i}+P_{2i}+P_{3i}+P_{4i})对 应二阶混合声压梯度,输出电压响应在频率500 Hz~ 10 kHz内满足每倍频程 12 dB增加的规律。当频 率小于 10 Hz 时,用于差分的两只压电三迭片所在 位置的声场声压值几乎相同,无法实现一阶声压梯 度测量,此时输出电压响应由两个通道的一致性决 定。同理,当频率小于 200 Hz 时,无法实现二阶混 合声压梯度测量。当频率超过5 kHz,近场散射影 响不能忽略。需要注意的是,有限元仿真未考虑水 听器的自噪声。





图 6 一、二阶声压梯度输出响应曲线

一阶、二阶混合声压梯度通道输出响应1 kHz 指向性曲线如图 6(b)所示(0 dB 参考值1 V)。一 阶声压梯度通道输出响应指向性与偶极子声源指向 性一致,二阶混合声压梯度通道输出响应的指向性 与纵向四极子声源指向性一致。

4 结束语

声场泰勒幂级数展开表明,组合利用高阶声压 梯度水听器具有更大的声学孔径,由此可获得更多 的声场信息。高阶声压梯度水听器工作频率上限主 要由有限差分近似误差和差分距离决定。差分通道 幅度、相位不一致性会对高阶水听器轴向灵敏度产 生较大且复杂的影响。高阶声压梯度水听器工作频 率下限取决于水听器自噪声及模数转换电路量化误 差。本文提出了一种基于压电三迭片的高阶声压梯 度水听器,包括4只压电三迭片和1个安装基座。 仿真结果表明,该高阶水听器在结构上通过配置压 电元件的极化方向、空间位置和接线方式,实现了对 声场一阶声压梯度和二阶混合声压梯度的测量。研 究成果可为高阶声压梯度水听器的设计及工程使用 提供一定的理论依据。

参考文献:

- [1] MCCONNELL J A, RORICK T P. Review of directional sensors for low frequency underwater acoustic applications[C]//BC, Canada: 176th Meeting of the Acoustical Society of America and the 2018 Acoustics Week in Victoria, 2018.
- [2] 李玥.二阶多模矢量水听器的研究[D].哈尔滨:哈尔 滨工程大学,2017.

[3] 杨德森,孙心毅,洪连进,等.基于矢量水听器的振速梯 度水听器[J].哈尔滨工程大学学报,2013,34(1): 7-14.

YANG Desen, SUN Xinyi, HONG Lianjin, et al. The velocity gradient sensor based on the vector hydro-phone[J]. Journal of Harbin Engineering University, 2013,34(1):7-14.

- GUR B. Particle velocity gradient based acoustic mode beamforming for short linear vector sensor arrays[J]. The Journal of the Acoustical Society of America, 2014,135(6):3463-3473.
- [5] 杨士莪.小型矢量阵深海被动定位方法[J].应用声学, 2018,37(5):588-592.
 YANG Shi'e. Method of passive localization in deep sea by small vector sensor array[J]. Journal of Applied Acoustics,2018,37(5):588-592.
- [6] 汪勇,杨益新,马远良.圆环形声学传感器阵列超指向 性理论及方法[J].水下无人系统学报,2017,25(4): 297-309.

WANG Yong, YANG Yixin, MA Yuanliang. Discussion about the superdirective beamforming theory and methods of circular acoustic sensor arrays[J]. Journal of Unmanned Undersea Systems, 2017, 25 (4): 297-309.

- [7] 朱少豪,汪勇,杨益新.质点振速传感器直线阵超指向 性波束形成[J].应用声学,2019,38(4):596-604.
 ZHU Shaohao, WANG Yong, YANG Yixin. Superdirective beamforming of line arrays using particle velocity sensors[J]. Applied Acoustics, 2019, 38(4): 596-604.
- [8] KORENBAUM V I, TAGILTSEV A A, GOROVOI S V, et al. A low-frequency power-type pressure-gradient receiver for oceanological investigations [J]. Instruments and Experimental Techniques, 2017, 60: 728-732.
- [9] CRANCH G A, MILLER G A, KIRKENDALL C K. Fiber-optic, cantilever-type acoustic motion velocity hydrophone[J]. Journal of the Acoustical Society of America, 2012, 132(1):103-114.
- [10] ZHOU Hongkun, HONG Lianjin, SUN Xinyi, et al. An inertial-type acoustic vector sensor used in airborne sonobuoy [J]. Instruments and Experimental Techniques, 2021, 64(1):153-156.