# 物理学报 Acta Physica Sinica



一种基于模态匹配的浅海波导中宽带脉冲声源的被动测距方法 李晓曼 张明辉 张海刚 朴胜春 刘亚琴 周建波

A passive range method of broadband impulse source based on matched-mode processing

Li Xiao-Man Zhang Ming-Hui Zhang Hai-Gang Piao Sheng-Chun Liu Ya-Qin Zhou Jian-Bo

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 66, 094302 (2017) DOI: 10.7498/aps.66.094302 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.094302 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2017/V66/I9

您可能感兴趣的其他文章 Articles you may be interested in

一种基于简正波模态消频散变换的声源距离深度估计方法

A source range and depth estimation method based on modal dedispersion transform 物理学报.2016, 65(21): 214302 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.214302

不确定海洋环境中基于贝叶斯理论的声源运动参数估计方法

Moving source parameter estimation in an uncertain environment 物理学报.2016, 65(16): 164304 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.164304

浅海波导中折射类简正波的 warping 变换

Warping transform of the refractive normal mode in a shallow water waveguide 物理学报.2016, 65(13): 134301 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.134301

传感器网络基于特征值分解的信号被动定位技术

Passive source localization using RROA based on eigenvalue decomposition algorithm in WSNs 物理学报.2014, 63(5): 054304 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.054304

鲁棒惯性地形辅助导航算法研究 Robust inertial terrain aided navigation algorithm 物理学报.2012, 61(10): 104301 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.104301

# 一种基于模态匹配的浅海波导中宽带脉冲声源的 被动测距方法<sup>\*</sup>

李晓曼<sup>1)</sup> 张明辉<sup>1)2)</sup> 张海刚<sup>1)2)†</sup> 朴胜春<sup>1)2)</sup> 刘亚琴<sup>1)</sup> 周建波<sup>1)</sup>

(哈尔滨工程大学水声工程学院,哈尔滨 150001)
 (哈尔滨工程大学水声技术重点实验室,哈尔滨 150001)
 (2016年11月22日收到; 2017年1月5日收到修改稿)

针对浅海波导中宽带脉冲声源的被动测距问题,本文在模态匹配和匹配场处理定位方法的基础上,提出 了一种适用于具有液态半无限空间海底的浅海波导中声源的单水听器被动测距方法.利用 warping 变换可以 对脉冲声源接收信号的各阶简正波实现有效分离,由此得到各阶简正波的频域信号.海底相移参数是描述海 底地声参数的一个重要参量,包含了海底地声参数信息,而各阶简正波的水平波数可以通过含有海底相移参 数的表达式来表达.此外,由于声速剖面对简正波的各阶水平波数具有相近的影响,因此通过对任意两阶简 正波进行联合处理,可以近似消除声速剖面对简正波水平波数差的影响.任意两阶简正波的水平波数差只近 似用于海底相移参数、海深以及波导中平均声速三个参数有关,可以简单、快速地计算相应拷贝场,然后通过 建立代价函数并对简正波模态进行匹配,可以实现对水下脉冲声源的被动测距.与传统的模态匹配定位方法 相比,本文提出的方法既不需要使用水听器阵,又可以简单、快速地计算出拷贝场.数值仿真和海上实验数据 处理结果的测距误差都在10%以内,证明了该方法的有效性.

关键词: 浅海波导, 海底相移参数, 模态匹配, 被动测距 PACS: 43.60.Jn, 43.60.-c, 43.30.Bp

#### **DOI:** 10.7498/aps.66.094302

## 1引言

匹配场处理是将接收阵接收到的信号与根据 选用的声场模型和已知的环境参数计算得到的拷 贝场相关联,按照一定的准则计算出关联函数,并 根据关联函数的取值在一定范围内优化搜索声源 的空间位置,由此得到真实声源位置的估计值.匹 配场处理考虑了海洋环境的影响,特别是海面和海 底所形成的水声波导的影响,摒弃了传统无限大自 由空间中平面波的声信号模型,对声传播模型计算 得到的拷贝场与测量数据进行相关处理,基于水 声波导中的声信号模型进行目标定位和探测,是 传统基于平面波声场假设的波束形成方法的推广, 与传统的时空信号处理方法相比性能得到明显提 高.匹配场处理中需要根据不同的假设声源位置 多次计算拷贝声场,计算量很大.拷贝场计算中选 用的声场模型和声场计算精度均会影响声源定位 准确性,此外,当拷贝声场计算中依据的海洋环境 参数与实际海洋环境参数之间存在偏差时会造成 环境失配,也会大大影响声源定位的准确性.模态 匹配处理方法克服了匹配场处理中计算量大和环 境失配的问题<sup>[1]</sup>.声波在海水波导中以简正波的 形式传播,基阵接收到的声压信号由多阶简正波信 号叠加而成,模态匹配就是先利用模态滤波的方法 分离基阵接收信号中的各阶简正波,并得到各阶简 正波模态的幅度和相位信息,然后将这些信息与拷 贝场对应的幅度和相位信息进行匹配,构建相应的 代价函数,通过最优估计得到声源位置.与匹配场

\* 国家自然科学基金(批准号: 11474073)和水声技术重点实验室开放基金(批准号: SSKF2015002)资助的课题.

© 2017 中国物理学会 Chinese Physical Society

<sup>†</sup>通信作者. E-mail: zhanghaigang@hrbeu.edu.cn

不同,模态匹配可以只对声场中的部分模态进行匹 配,大大减少了计算量,也可通过选择处理对环境 失配参数不敏感的模态来进行定位,以减少环境失 配带来的定位误差<sup>[2]</sup>.模态滤波是模态匹配的基 础,它的性能直接影响模态匹配的性能.在模态匹 配定位中也应用了许多不同的模态滤波的方法,目 前常用的简正波模态分离方法主要有奇异值分解 提取简正波模态函数的方法、频率-波束变换提取 简正波模态的方法和波形匹配反消频散变换的方 法等<sup>[3]</sup>. Gary等<sup>[4]</sup>利用基于最小二乘法的模态滤 波方法对包含声源信息的声压信号进行处理,并对 信号的模态函数进行了分离和估计, 通过将得到的 模态函数与拷贝场相应的模态函数进行匹配,建立 代价函数,实现了对窄带声源的距离和深度的测 量. Lu等<sup>[5]</sup>则通过对多元垂直水听器阵接收声压 信号的处理分离各阶模态,然后计算两阶模态的相 关函数得到这两阶模态到达水听器的时间差,再利 用模态到达时间差与群速度和收发距离之间的关 系,构建相应的代价函数得到声源的距离.针对在 接收阵提供的采样样本不充足时,模态分离的结果 会对最终处理的测距结果造成很大的误差的问题, Collison和Dosso<sup>[6]</sup>提出了正则化的模态匹配处理 方法,在对模态匹配处理方法进行了改进后将其应 用到了声源的测距中. 虽然文献 [4-6] 分别采用了 不同的模态滤波方法,但他们的方法都是基于垂直 水听器阵,基于垂直阵的模态分离方法虽然能够实 现对声压信号模态的有效分离,但在实际海上工程 应用中的难度很大. Barbara 等<sup>[7]</sup> 通过处理水平水 听器阵的接收信号的频域相位,利用模态匹配方法 实现了对声源的深度估计,理论和海上实验表明, 与垂直阵相比,利用水平阵进行简正波模态分离所 需的基阵长度更长、阵元个数更多. Chen 和 Lu<sup>[8]</sup> 利用模态匹配方法实现了对移动声源的定位,分别 讨论了频谱滤波、空间谱滤波和本征函数滤波三 种模态滤波的方法,后两种方法分别需要水平接收 阵和垂直接收阵,而第一种方法通过与多普勒频移 相结合,只需要单水听器即可实现对接收信号模态 的幅度和相位的估计,然后通过与拷贝场进行匹配 即可实现了对声源有关参数的反演和估计,但这种 方法对定点声源并不适用. Yang<sup>[9,10]</sup>提出了一种 针对移动声源的基于垂直阵接收数据的模态匹配 定位方法,利用已知的接收数据直接对模态波数和 深度函数进行估计,这种方法虽然对环境参数没有

依赖性却有两个明显的缺点,一是对信号模态阶数 的估计低于实际模态阶数, 二是对声源深度的估计 受限于水听器的分布深度. Wang 等<sup>[11]</sup>利用敏感 矩阵对拷贝场进行了压缩,虽然大大减少了计算量 但拷贝场的建立依然需要依赖海洋环境参数. 文 献[12-14]则将贝叶斯估计与匹配场处理相结合, 提出了一种基于环境聚焦的测距方法,这种方法克 服了环境失配对测距结果的影响,但数据的测量需 要使用水平线阵. Zhao等<sup>[15]</sup>和郭晓乐等<sup>[16]</sup>利用 波导不变量对接收信号的前几阶简正波进行消频 散变换处理. 郭晓乐等<sup>[16]</sup>提出了一种利用距离-频 散参数二维平面聚焦测距与匹配模态能量定深的 目标声源定位方法.这种方法不需要使用水听器 阵,但在对各阶简正波的频散参数和环境的波导不 变量进行估计时需要与相应环境模型计算的参数 进行比对分析.

综合来看,以上关于模态匹配处理在定位方面 的应用, 主要存在以下两个缺点, 首先是对模态的 滤波需要用到接收水听器阵(水平阵和垂直阵),在 实际应用中接收设备规模庞大,其次是对拷贝场的 计算需要已知海水中声速剖面、海深、海底地层结 构和海底地声参数等多项海洋环境参数. Warping 变换是近年来广泛应用于水声领域的信号处理方 法,它适用于浅海波导中宽带脉冲信号的简正波分 离<sup>[17]</sup>.国内外学者对warping变换在水下被动测 距方面的应用进行了广泛的研究. 戚聿波等<sup>[18]</sup> 理 论分析了海底地形水平缓变浅海波导中warping变 换基础上的低频声场特征频率,提出了水平变化浅 海波导中声源距离被动估计的修正方法. 这种方法 使用单水听器即可实现,但需要利用引导声源对环 境参数进行估计. Bonnel等<sup>[19]</sup>通过warping变换 对单水听器的接收信号的各阶模态进行分离后,再 对各阶简正波模态的相位与拷贝场进行匹配,实现 了对具有宽带脉冲声源特性的鲸鱼叫声的定位. 这 种定位方法虽然不需要水听器阵,但是拷贝场的计 算依赖波导详细声速剖面等环境参数. 声速剖面受 海水中的温度、深度和盐度等因素的影响<sup>[20]</sup>,不确 定性较大. 相对而言, 海底参数虽然获取难度大却 十分稳定,不随外在环境因素的变化而变化,而海 底相移参数P是一个包含海底参数信息却相对容 易获得的参数<sup>[21]</sup>.为了克服模态匹配处理在测距 方面对环境参数的依赖性,本文在利用 warping 变 换对接收信号的各阶模态进行分离后,利用海底相

移参数 P 与接收信号各阶模态水平波数之间的关 系,对任意两阶简正波进行联合处理.由于海水中 声速剖面对各阶简正波模态的水平波数具有相近 的影响,那么对任意两阶简正波模态水平波数差的 影响就可以近似抵消<sup>[21]</sup>,所以任意两阶简正波模 态的水平波数差与波导的声速剖面无关,只与海深 和海水中平均声速以及海底相移参数三个稳定的 参数有关.因此,可以简单快速地建立包含任意两 阶简正波模态水平波数差的拷贝场,在对得到的各 阶模态信号进行处理后进行模态匹配,可实现对声 源的被动测距.仿真和实验数据处理证明了本文提 出测距方法准确、有效.

本文的内容主要分为以下8部分:第一部分 引言;第2部分介绍简正波的基本原理及其利用 warping变换对各阶进行模态分离的原理;第3部 分给出了利用简正波模态水平波数差进行匹配测 距的基本原理;第4部分给出了简正波模态水平波 数差拷贝场的计算过程;第5部分为理论仿真部分, 仿真了同一环境下不同距离处对脉冲声源的测距; 第6部分为实验数据处理及其结果验证,包括线性 调频脉冲信号和爆炸声信号的处理;第7部分为对 测量误差的分析;最后为结论.

### 2 简正波的基本原理及其模态分离

考虑海面坐标深度 z = 0,海面向下为正值的 浅海海洋环境,考虑时间因子为  $e^{-i\omega t}$ ,满足远场条 件时,根据简正波理论,声压的频域可以表示为<sup>[22]</sup>

$$p(f, r, z_{\rm r}) = s(f) \cdot j\pi \cdot \sum_{n=1}^{N} U_n(z_{\rm s}, f) U_n(z_{\rm r}, f) \mathcal{H}_0^{(1)}(\xi_n r), \quad (1)$$

其中, *s*(*f*)为发射声源的频谱; *ξ<sub>n</sub>*为频散方程的根, 即水平波数; *U<sub>n</sub>*为本征函数; *r*为声源与水听器之 间的水平距离; *z<sub>s</sub>*为声源的深度; *z<sub>r</sub>*为接收水听器 的深度. 又有汉克尔函数的近似表达式为

$$H_0^{(1)}(\xi_n r) \approx \sqrt{\frac{2}{\pi \xi_n r}} e^{j(\xi_n r - \frac{\pi}{4})},$$

声压可以表示为

$$p(f, r, z_{\rm r}) \approx s(f) \sum_{n=1}^{N} \sqrt{\frac{2\pi}{\xi_n r}} U_n(z_{\rm s}, f)$$
$$\times U_n(z_{\rm r}, f) e^{j(\xi_n r + \frac{\pi}{4})}, \qquad (2)$$

(2) 式中的 $\xi_n$ 为波导的水平波数, 它与垂直波数 $\beta_n$ 和波数k(z)之间的关系如下式所示:

$$\beta_n = \sqrt{k^2(z) - \xi_n^2}.$$
(3)

由于浅海波导存在多途和频散效应,参加叠加 声场的各阶简正波具有不同的群速度,且每一阶简 正波的群速度随着频率的变化而变化,利用声场的 频散特性可以实现对各阶简正波的分离.常用的简 正波分离方法为奇异值分解提取简正波模态函数 方法、频率-波束变换提取简正波模态函数方法、波 形匹配反消频散变换等方法,本文利用的warping 变换是近年来被广泛应用的简正波模态分离技术, 它是一种酉变换,适用于浅海波导且能够对单水听 器的接收信号实现准确有效的分离<sup>[23]</sup>.其基本理 论如下<sup>[24,25]</sup>.

根据简正波理论,海洋理想波导中水听器接收 到的声压信号的时域表达式为

$$p(t) = \sum_{n=1}^{N} B_{n(t)} e^{j2\pi f_{cn}\sqrt{t^2 - t_r^2}},$$
 (4)

其中,  $t_r = r_0/c$ ,  $r_0$  为声源传播距离, c 为波导中的 平均声速,  $B_n(t)$  为第n 阶简正波的瞬时幅度,  $f_{cn}$ 是第n 阶简正波的截止频率.

Warping 算子 h(t) 表示为

$$h(t) = \sqrt{t^2 + t_{\rm r}^2}.$$
 (5)

将 warping 算子及(4)式代入 warping 变换的 计算公式可得到 warping 变换的结果:

$$p_{h}(t) = W_{h}p(t) = \sqrt{|h'(t)|p[h(t)]}$$
  
=  $\sqrt{|h'(t)|} \sum_{n=1}^{N} B_{n}(h(t)) e^{j2\pi f_{cn}\sqrt{h(t)^{2} - (r/c)^{2}}}$   
=  $\sqrt{|h'(t)|} \sum_{n=1}^{N} B_{n}(h(t)) e^{j2\pi f_{cn}t},$  (6)

 $\sqrt{|h'(t)|}$ 保证了变换前后信号的能量不变.从(6) 式可看出,warping变换后的各阶简正波变成了以 该阶简正波的截止频率为信号频率的单频信号,信 号转换成了若干先后到达的单频信号的组合.

对于非理想波导,国内学者对其warping变换的公式进行了修正<sup>[26]</sup>,在对接收信号的分离精度 要求较高时,可以使用修正后的warping变换公式. 但在本文中warping变换作为一种模态滤波的工 具,处理分析的为经过warping逆变换后的还原信 号,对warping变换的分离精度要求相对不高,在 经典 warping 变换可以实现对接收信号的各阶简正 波进行分离的情况下,修正后的 warping 变换公式 和经典 warping 变换公式都适用.

对 warping 变换后的信号进行简正波分离和频 域滤波后,可得到单独的某阶简正波的信息,对其 做 warping 逆变换,获得该阶简正波原始时域信号  $\tilde{p}_n(t)$ . Warping 变换的逆变换算子为

$$h^{-1}(t) = \sqrt{t^2 - t_{\rm r}^2},\tag{7}$$

Warping逆变换可以表示为

$$\tilde{p}_{n}(t) = W_{h^{-1}} p_{hn}(t) = \sqrt{h^{-1}(t)} p_{hn} \left( h^{-1}(t) \right),$$
(8)

上式中 $\tilde{p}_n(t)$ 为经过warping变换和逆变换后的单阶模态的还原信号,  $p_{hn}(t)$ 为warping变换后的单阶模态信号.对 $\tilde{p}_n(t)$ 进行傅里叶变换就能得到各阶简正波的频域信息:

$$\tilde{p}_n(f) = FFT(\tilde{p}_n(t)). \tag{9}$$

Warping变换具有很强的稳健性,对于大部分 浅海波导均适用.

# 3 简正波模态水平波数匹配测距的 基本原理

实现对各阶简正波的有效分离后,可以得到 各阶简正波的频域信息,则第*n*阶简正波的频域表 达式为

$$P_{n}(r, z, f) = s(f) \sqrt{\frac{2\pi}{\xi_{n}r}} U_{n}(z_{s}, f) U_{n}(z_{r}, f) e^{j(\xi_{n}r + \frac{\pi}{4})}.$$
 (10)

对任意两阶简正波做共轭积,可以消除声源的 相位对结果的影响,任意两阶简正波(m和n阶)的 共轭积为

$$P_{n}P_{m}^{*} = |s(f)|^{2} \frac{2\pi}{r} U_{n}(z_{s}, f) U_{n}(z_{r}, f) U_{m}^{*}(z_{s}, f)$$
$$\times U_{m}^{*}(z_{r}, f) \sqrt{\frac{1}{\xi_{n}\xi_{m}}} \cdot e^{i\xi_{n}r} e^{-i\xi_{m}r}$$
$$= A_{nm}(f, r, z, z_{0}) e^{i(\xi_{n} - \xi_{m})r}, \qquad (11)$$

其中 $A_{nm}(f, r, z, z_0)$ 的表达式为

$$A_{nm}(f, r, z, z_0) = |s(f)|^2 \frac{2}{\pi r} U_n(z_s, f) U_n(z_r, f) U_m^*(z_s, f)$$

$$\times U_m^*(z_{\rm r}, f) \sqrt{\frac{1}{\xi_n \xi_m}}.$$
 (12)

因为简正波在进行远距离传播时,频散方程的 实数根( $\xi_n$ 的实部)对传播起主要作用,所以对于任 意两阶的简正波的共轭积而言,相位部分主要是  $e^{i(\xi_n-\xi_m)r}$ 的贡献<sup>[27]</sup>.所以,建立两阶简正波的水 平波数差的相位拷贝场,对声源距离进行匹配,建 立代价函数,可以实现对声源的被动测距.

在对任意两阶的简正波模态进行共轭求积后, 在收发距离 *r* 未知的情况下对 (11) 式进行相位匹 配,等号右侧乘以 e<sup>-i(ξ<sub>n</sub>-ξ<sub>m</sub>)r'</sup>,可以得到下式:

$$R_{p_n p_{m,f}} = A_{nm}(f, r, z, z_0) e^{i(\xi_n - \xi_m)r} \cdot e^{-i(\xi_n - \xi_m)r'}$$
$$= A_{nm}(f, r, z, z_0) e^{i\Delta\xi_{nm}(r - r')}, \qquad (13)$$

(13) 式中r'为估计的声源距离.对于宽带信号而
言, (13) 式可以改写为

$$R_{p_n p_m} = \sum_{f=f1}^{f=f2} R_{p_n p_m, f}$$
$$= \sum_{f=f1}^{f=f2} A_{nm}(f, r, z, z_0) e^{i\Delta\xi_{nm}(r-r')}.$$
(14)

对不同阶数的简正波进行任意组合并求和后 最终得到下式:

$$R = \sum_{n=1}^{N} \sum_{m>n, m \neq n}^{M} A_{nm}(f, r, z, z_0) e^{i\Delta\xi_{nm}(r-r')}$$
$$= \sum_{n=1}^{N} \sum_{m>n, m \neq n}^{M} A_{nm}(f, r, z, z_0) e^{i\Delta\xi_{nm}\Delta r}.$$
 (15)

由 (15) 式可以看出, R的值受r'的影响, 随r' 的变化而变化. 在利用 warping 变换对各阶模态进 行分离后通过 (9) 式可以得到任意一阶简正波的频 域声压信号. 将 (9) 式代入 (15) 式, 可以得到代价 函数的表达式

$$|R| = \left| \sum_{n=1}^{N} \sum_{m>n, m \neq n}^{M} \tilde{p}_n(f) \tilde{p}_m^*(f) e^{-i\Delta\xi_{nm}r'} \right|, \quad (16)$$

当实际距离和估计距离相等时, 即r' = r, |R|将会 取得最大值, 所以有 $|R||_{r=r'} = |R|_{max}$ .

# 4 简正波模态水平波数差拷贝场的 计算

在计算拷贝场时,需要得到两阶简正波水平波数差值 $\Delta\xi_{nm} = \xi_n - \xi_m$ .水平波数的获得通常依

赖详细的海洋环境参数,例如海水中的声速分布以 及海底环境参数,但这两者的获得需要大量的数据 处理和测量工作,尤其是海水中的声速分布受到海 水中的深度、温度以及盐度的影响,变化比较大,测 量难度较大,容易获得的是海深和海水中的平均声 速.此外,海底参数相对稳定,不随外在环境因素 的变化而变化,海底相移参数是一个包含海底参数 信息却相对容易获得的常数.本文利用海深和海水 平均声速以及海底相移参数三个稳定的参数来表 示任意两阶简正波的水平波数的差值,建立简正波 模态水平波数差拷贝场.

#### 4.1 海底相移参数

根据三参数模型以及射线-简正波的基本理 论<sup>[21]</sup>,对于具有液态半无限海底的波导,其瑞利 反射为

$$V(\theta) = \frac{\frac{\rho_{\rm b}}{\rho_{\rm w}}\sin\theta - \sqrt{\left(\frac{c_{\rm w}}{c_{\rm b}}\right)^2 - \cos^2\theta}}{\frac{\rho_{\rm b}}{\rho_{\rm w}}\sin\theta + \sqrt{\left(\frac{c_{\rm w}}{c_{\rm b}}\right)^2 - \cos^2\theta}},\qquad(17)$$

其中 $\rho_w, c_w, \rho_b, c_b, \theta$ 分别为海水中的密度、声速和海底的密度、声速以及声线入射角. 在 $\theta \ll 1$ (即小入射角)的情况下,有如下近似:

$$\arg |V(\theta)| \cong -\pi + P\theta, \tag{18}$$

(18)式即为海底反射相移,而P为海底反射相移参数.P的表达式为

$$P = 2\frac{\rho_{\rm b}}{\rho_{\rm w}} \left[ \sqrt{1 - \left(\frac{c_{\rm w}}{c_{\rm b}}\right)^2} \right]^{-1}.$$
 (19)

#### 4.2 拷贝场的计算

要用P来表示任意两阶简正波的水平波数差, 计算相应的拷贝场,首先要得到各阶简正波的水 平波数.水平波数的值由频散方程决定,具有液 态半无限海底的波导的简正波类型主要是海面和 海底反射类的简正波,考虑小入射角的情况,在 Wentzel-Kremers-Brillouin近似下,该类波导的频 散方程可以写作<sup>[28]</sup>

$$2\int_{0}^{H} \sqrt{k^{2}(z) - \xi_{n}^{2}} dz + \phi_{b} - \pi = 2(n-1)\pi$$
  
(n = 1, 2, 3, \dots), (20)

其中 $\xi_n$ 为第n阶简正波的水平波数,  $\phi_b$ 为海底反射相移.将 (18)式代入 (20)式可得

$$2\int_{0}^{H} \sqrt{k^{2}(z) - \xi_{n}^{2}} dz + P\theta_{n} = 2n\pi$$
  
(n = 1, 2, 3, \dots), (21)

(21) 式中 $\theta_n$ 为第n阶简正波的入射角,因为考虑的 是小入射角的情况,所以有 $\theta_n \approx \sin \theta_n$ ,则(21)式 可以化为

$$2\int_{0}^{H} \sqrt{k^{2}(z) - \xi_{n}^{2}} dz + P \sin \theta_{n} = 2n\pi.$$
 (22)

引入有效深度的概念,则(22)式可以化为

$$2\int_{0}^{H+\Delta H} \sqrt{k^{2}(z) - \xi_{n}^{2}} dz = 2n\pi, \qquad (23)$$

其中 $\Delta H$ 为有效深度,在不考虑剪切波的情况下, 有效深度可以表示为

$$\Delta H = \frac{\rho_{\rm b}}{\rho_{\rm w}} \left[ k(H) \sqrt{1 - \left(\frac{c_{\rm w}}{c_{\rm b}}\right)^2} \right]^{-1}, \qquad (24)$$

其中 k(H)为海水与海底界面上海水中的波数,实际应用中可以用海水中的平均波数代替,具体验证过程将在下文中给出.结合(19)和(24)式,可以得到有效深度和海底相移参数之间的关系,两者之间的关系如下:

$$\Delta H = \frac{P}{2k(H)} \approx \frac{P}{2\bar{k}}.$$
 (25)

假定 (20) 式中 k(z) 为随深度变化的波数, 假设 海水中的声速剖面为<sup>[29]</sup>

$$c(z) = \bar{c}(1 - a(z)),$$
 (26)

其中, *a*(*z*) 为声速随深度的变化量, *c* 为海水中的平均声速, 则有

$$\bar{c} = \frac{1}{H} \int_0^H c(z) \mathrm{d}z, \qquad (27)$$

所以有

$$\int_0^H a(z) \mathrm{d}z = 0, \qquad (28)$$

可以得到海水中波数与水平波数的关系:

$$k(z) = \frac{\omega}{c(z)} \approx \bar{k}(1 + a(z)), \qquad (29)$$

(29) 式中的  $\bar{k} = \omega/\bar{c}$ .

将 (23) 式的左侧进行泰勒级数展开并保留第 一项后, (23) 式可以化简为

$$(H + \Delta H)\sqrt{\bar{k}^2 - \xi_n^2} = n\pi, \qquad (30)$$

则水平波数可以表示为[28,30]

$$\xi_n = \sqrt{\bar{k}^2 - \left(\frac{n\pi}{H + \Delta H}\right)^2},\tag{31}$$

则两阶简正波的水平波数差可以表示为

$$\Delta\xi_{nm} = \xi_n - \xi_m$$

$$= \sqrt{\bar{k}^2 - \left(\frac{n\pi}{H + \Delta H}\right)^2} - \sqrt{\bar{k}^2 - \left(\frac{m\pi}{H + \Delta H}\right)^2}$$

$$\approx \frac{\bar{k}}{2} \left\{ \left[\frac{m\pi}{\bar{k}(H + \Delta H)}\right]^2 - \left[\frac{n\pi}{\bar{k}(H + \Delta H)}\right]^2 \right\}$$

$$= \frac{\bar{k}}{2} \left[\frac{\pi}{\bar{k}(H + \Delta H)}\right]^2 (m^2 - n^2). \quad (32)$$

将(25)式代入(32)式,可以得到

$$\Delta \xi_{nm} = \frac{\bar{k}}{2} \left[ \frac{\pi}{\bar{k}(H + \frac{P}{2\bar{k}})} \right]^2 \left( m^2 - n^2 \right).$$
(33)

由(33)式可以看到,两阶简正波的水平波数差 值与海水中的声速剖面关系不大,只与海水中的平 均声速、海深和海底相移参数有关.因此,可以快速 计算出简正波模态水平波数差拷贝场.

#### 4.3 拷贝场的准确性验证

为了对拷贝场的准确性进行验证,本文在不同 类型的声速剖面下,将通过(33)式得到的拷贝场与 通过声学计算软件仿真得到的结果进行对比,同 时,为了证明(25)式中海水与海底界面的海水中声 速用海水中平均声速代替的合理性,也同时计算出 了在 $\Delta H = P/(2k(H))$ 时的简正波的水平波数差 值,并将其与上述两种结果进行了比较.仿真的声 速剖面类型分别为正梯度声速剖面、负梯度声速 剖面和含声速跃层的声速剖面,海底环境相同.仿 真海深为25 m,海底声速为1700 m/s,海底密度为 1.5 g/cm<sup>3</sup>,海底吸收系数为0.5 dB/ $\lambda$ .

声速剖面类型为正梯度声速剖面、负梯度 声速剖面时,波导中海水平均声速为1500 m/s, 经过计算得到海底相移参数分别为*P*1 = 6.420, *P*2 = 6.255,利用声场计算软件Kraken以及分别 利用海水中的平均声速和海底海水交界面处的声 速计算得到的海底相移参数进行仿真,仿真结果如 图1和图2所示.



图1 (网刊彩色)正声速梯度下的 Δξ<sub>nm</sub>

Fig. 1. (color online) The  $\Delta \xi_{nm}$  in positive sound speed profile.



物理学报 Acta Phys. Sin. Vol. 66, No. 9 (2017) 094302

图 2 (网刊彩色) 负声速梯度下的  $\Delta \xi_{nm}$ 

Fig. 2. (color online) The  $\Delta \xi_{nm}$  in negative sound speed profile.

当声速剖面类型为含声速跃层时,海底相移参数的取值与接收水听器的位置有关,与声源的位置 无关.当水听器位于跃层之上时,跃层界面相当于 一个反射层,若跃层界面深度为 $H_0$ ,则参数P,H的计算依赖跃层界面上下的海洋环境参数,根据声 速剖面计算得到 $P3_1 = 0$ , $H1 = H_0$ ;当水听器位 于跃层之下时,参数P的计算依赖海底环境参数, 经过计算得到 $P3_2 = 6.257$ , $H2 = H_0$ . 仿真结 果对上述结论进行了验证说明,仿真考虑了声源、 接收水听器分别位于跃层上、下时的四种不同情 况,声源深度为 $z_s$ ,接收水听器深度为 $z_r$ ,仿真结果 图3所示.

图1—图3给出了不同声速剖面下前5阶简正 波任意两阶简正波组合时的水平波数差的计算结 果,海底相移参数而由海水中平均声速*c*计算得到 的结果与由海水与海底界面处的海水中声速*cH* 计 算得到的结果则几乎一致,由此可以证明(25)式是 完全合理的.由图可知,根据(33)式得到的结果与 声场计算软件得到的结果相比,在声速剖面不含 有声速跃层时,两者符合较好;在含有声速跃层时, (33)式中的P,H的选择取决于接收水听器的位置, 在正确选择P,H后,根据(33)式得到的结果与声 场计算软件得到的结果两者符合较好;因此,对于 含有声速跃层的浅海波导中,在仅已知海底相移参 数P和海深H时,对声源的测距需要将接收水听 器的位置放在跃层界面下靠近海底的位置.综上 所述,根据(33)式计算得到的拷贝场准确有效.将 (33)式代入(16)式,得到

$$R = \sum_{n=1}^{N} \sum_{m>n, m \neq n}^{M} \tilde{p}_n(f) \tilde{p}_m^*(f) \times \exp\left\{-i\frac{\bar{k}}{2} \left[\frac{\pi}{\bar{k}\left(H + \frac{P}{2\bar{k}}\right)}\right]^2 \left(m^2 - n^2\right) r'\right\},$$
(34)

(34) 式为具有液态半无限空间海底的浅海波导水 下声源的被动测距公式,在 $|R| = |R|_{max}$ 时,可以 测得声源距离,即r' = r.





图 3 (网刊彩色) 含跃层的声速剖面下的  $\Delta \xi_{nm}$ , 其中, 声源和接收水听器的位置为 (a)  $z_s < H_0$ ,  $z_r < H_0$ ; (b)  $z_s < H_0$ ,  $z_r > H_0$ ; (c)  $z_s > H_0$ ,  $z_r < H_0$ ; (d)  $z_s > H_0$ ,  $z_r > H_0$ 

Fig. 3. (color online) The  $\Delta \xi_{nm}$  in thermocline sound speed profile. The positions of source and hydrophone are: (a)  $z_{\rm s} < H_0$ ,  $z_{\rm r} < H_0$ ; (b)  $z_{\rm s} < H_0$ ,  $z_{\rm r} > H_0$ ; (c)  $z_{\rm s} > H_0$ ,  $z_{\rm r} < H_0$ ; (d)  $z_{\rm s} > H_0$ ,  $z_{\rm r} > H_0$ .

## 5 理论仿真结果

#### 5.1 测距方法的理论仿真

为了验证上述测距方法的有效性,本文进行了 理论仿真处理和实验数据处理.理论仿真了在同一 海洋环境下不同距离声源的测距结果.发射信号 为线性调频的脉冲信号,带宽为200—600 Hz,收发 距离r的取值范围为5—25 km,取前五阶简正波进 行处理.分别利用声学计算软件和(33)式计算拷贝 场,声学软件计算得到的拷贝场为P1,本文提出方 法得到的拷贝场为P2,两种拷贝场下的匹配结果 和测距结果如图4所示.

利用两种方法得到的测距结果如表1所列.

由图4和表1可得,在不同距离下,直接由声 学计算软件得到的拷贝场的测距结果误差低于1%, 而由(33)式得到的拷贝场的测距结果误差低于3%, 两种测量结果准确有效.对两种拷贝场下的测距结 果进行比较,本文提出的方法得到的测距结果误差 略大,但这不需要依赖大量海洋环境参数,而由声 学软件计算得到的拷贝场是建立在已知海水声速 剖面以及详细海底参数的基础上,因此,测量误差 在可接受范围内.



图 4 (网刊彩色)两种拷贝场下的匹配结果

Fig. 4. (color online) The matched results in two replicas.

表 1 两种拷贝场下的测距结果 Table 1. The range results in two replicas.

|          |       | 实际距离/km |       |       |       |       |  |
|----------|-------|---------|-------|-------|-------|-------|--|
|          |       | 5       | 10    | 15    | 20    | 25    |  |
| P1下的测距结果 | 距离/km | 4.99    | 10.06 | 14.98 | 19.98 | 24.97 |  |
|          | 误差/%  | -0.2    | 0.6   | -0.13 | -0.2  | -0.12 |  |
| P2下的测距结果 | 距离/km | 4.88    | 9.78  | 14.91 | 19.93 | 25.11 |  |
|          | 误差/%  | -2.4    | -2.2  | -0.6  | -0.35 | 0.44  |  |

## 5.2 海深 H 和海底相移参数 P 的精度对 测距结果的影响

本文提出的方法较好地解决了测距过程中声 速剖面的鲁棒性问题,但在实际应用中海底声学 参数和海深也是影响测距精度的重要因素,本文 仿真了在不同海深 H 精度和海底相移 P 精度下 的测距结果并计算得到相应的测距误差,根据得 到的结果,分析了本文提出的测距方法对海深和 海底相移参数精度的要求. 仿真环境为pekeris波 导,海深约为25 m,经过计算海底相移参数P约 为6.375,收发距离r的取值范围为5—25 km,海深 H和海底相移参数P的取值范围分别为[-0.9H, +1.1H]和[-0.8P,+1.2P],测距结果及其误差如 图5和图6所示.

30

30



30

图 5 (网刊彩色)不同海深精度下的测距结果和测距误差

Fig. 5. (color online) The range results and range errors in different accuracy of waveguide depth.



图 6 (网刊彩色)不同海底相移精度下的测距结果和测距误差

Fig. 6. (color online) The range results and range errors in different accuracy of seafloor phase shift parameter.

由图5和图6结果可知,本文提出的测距方法 对海深的精度要求要高于海底相移参数精度的要 求,在保证测距误差不超过10%的情况下,要求海 深的误差在±5%以内,而对于海底相移参数的要 求误差则可以在±20%内.但海深相对于海底相移 参数,其测量过程简单、准确,在获得准确海深数据 的情况下,对海底相移参数的宽容性大大增加了本 文提出方法的适用性.

## 6 实验数据处理结果

为了验证本文提出方法在实际应用的有效性, 对实测实验数据进行处理.实验数据分别为两次海 上试验获得,一次为利用信号源发射的线性调频信 号,一次为爆炸声信号.

#### 6.1 线性调频信号实验数据处理

本次实验数据来自于2014年10月在我国黄海某海域进行的一次实验,该海域中海水的声速剖面在海深8 m处存在跃层,海水的平均声速 $\bar{c}_1 \approx 1497$  m/s,海深H = 24.5 m,海底声速 $c_{b1} \approx 1497$  m/s,海底密度 $\rho_{b1} = 1.5$  g/cm<sup>3</sup>,海底衰减 $\alpha_1 = 0.05$  dB/ $\lambda$ ,使用单水听器进行信号接收,水听器接收深度 $z_r = 19$  m,利用信号源发射线性调频信号,带宽为 200—600 Hz,中心频率 $f_0 = 400$  Hz.海底相移参数P = 6.375,实验中声源的实际传播距离由GPS测得 $r_0 = 4.972$  km.图 7 为实验时的声速剖面和滤波后的接收到的时域信号,warping变换对脉冲压缩后的信号同样适用,为了方便数据处理,可对接收信号进行脉冲压缩.

对接收后的时域信号进行处理,在时频分析 后,利用warping变换对其进行各阶模态的信号分 离, warping 变换后的结果如图 8 所示.

由图 8 可以看出,接收信号可以观察到的简正 波模态有五阶,对这五阶简正波进行滤波分离后分 别得到时域信号,再对其时域信号进行傅里叶变换 就可以得到各阶简正波模态的频域信号,利用本文 提出的方法对各阶简正波模态的频域信号进行处 理后与拷贝场进行匹配即可对声源进行测距.为 了进一步证明本文提出方法的准确性,将测量结果 与通过利用海洋环境参数计算得到拷贝场时获得 的测距结果进行了比较,匹配结果与测距结果如 图 9 所示.

通过处理后,由Kraken计算得到拷贝场时的 测距结果为 $r'_1 = 5.03$  km,误差为1.17%;由(33)式 得到拷贝场时的测距结果为 $r'_2 = 4.866$  km,误差 为2.13%.上述结果误差较小,证明了测距结果准 确有效,说明本文提出的测距方法对于实际海洋波 导具有良好的适用性.



图 7 (a) 实验时的声速剖面; (b) 接收时域信号 Fig. 7. (a) The sound speed profile of experiment; (b) the received signal in time domain.



图 8 (网刊彩色) (a) 接收信号的时频分析及 (b) warping 变换结果

Fig. 8. (color online) (a) The time-frequency analysis results and (b) the warping transformation results of received signals.



图 9 (网刊彩色) 线性调频信号的匹配结果 Fig. 9. (color online) The matched results of linear frequency modulation signals.

#### 6.2 爆炸声实验数据处理

本次实验数据来自于 2015 年 7 月在我国黄海 某海域进行的一次实验,该海域中海水的声速剖 面在图 10 给出,海水的平均声速 $\bar{c} \approx 1530$  m/s,海 深 H = 35 m,海底声速 $c_{b2} \approx 1625$  m/s,海底密 度 $\rho_{b2} = 1.8$  g/cm<sup>3</sup>,海底衰减 $\alpha_2 = 0.23$  dB/ $\lambda$ , 一 共在 38 个距离投弹,使用 32 元垂直阵水听器对信 号进行接收,本次只处理其中一个水听器的接收数 据,水听器接收深度 $z_r = 25$  m,爆炸声处理频段为 300—600 Hz,已知海底相移参数P = 10.6.





Fig. 10. The sound speed profile of explosion sound experiment.

与上一实验数据处理过程相同,将根据(33) 式得到拷贝场时的测量结果与通过利用海洋环 境参数计算得到的拷贝场时获得的测距结果进行 了比较,各个距离上的处理结果如图11、图12和表2所示.



图 11 (网刊彩色)爆炸声信号的测距结果

Fig. 11. (color online) The range results of explosion sound signals.



图 12 (网刊彩色) 爆炸声信号的测距误差 Fig. 12. (color online) The range error results of explosion sound signals.

由测量结果可以看出,前两发弹的测距结果与 后面的相比,误差较大,根据实验记录,前两发弹 在记录时记录仪未清零,因此这两发弹的测距结果 应该舍弃.其余的测距结果误差都控制在10%以 下,根据(33)式计算得到拷贝场后的测距结果与通 过Kraken计算得到的拷贝场后的测距结果符合较 好,测距结果可靠有效,证明了本文提出方法的准 确性.同时远距离测距结果与近距离相比,误差更 小,结果更准确,与仿真结果一致,说明了本文提出 的测距方法的有效性.

|          | 表 2       | 38枚弹爆炸声测距结果                            |
|----------|-----------|--|
| Table 2. | The range | results of 38 explosion sound signals. |

| 实际<br>距离/km | 据 ( <b>33</b> ) 式测量<br>结果/km | 误差/%     | 据 Kraken 测距<br>结果/km | 误差/%     |
|-------------|------------------------------|----------|----------------------|----------|
| 1.797       | 1.797                        | 20.10113 | 1.653                | 10.477   |
| 2.372       | 2.372                        | 14.5221  | 2.412                | 16.45333 |
| 4.246       | 4.246                        | 7.636432 | 4.2                  | 6.470329 |
| 6.153       | 6.153                        | 8.844919 | 5.917                | 4.670142 |
| 6.801       | 6.801                        | 7.938126 | 6.529                | 3.621236 |
| 7.46        | 7.46                         | 4.203712 | 7.57                 | 5.740228 |
| 8.079       | 8.079                        | -0.71587 | 8.275                | 1.692807 |
| 9.249       | 9.249                        | 5.711121 | 9.287                | 6.14544  |
| 9.92        | 9.92                         | 5.303216 | 9.989                | 6.035668 |
| 10.547      | 10.547                       | 4.974896 | 10.433               | 3.840248 |
| 11.782      | 11.782                       | 4.433866 | 10.765               | -4.58067 |
| 12.329      | 12.329                       | 4.225543 | 12.225               | 3.346359 |
| 12.777      | 12.777                       | 2.409743 | 12.81                | 2.674243 |
| 13.321      | 13.321                       | 2.312787 | 13.201               | 1.391119 |
| 14.178      | 14.178                       | 3.6543   | 13.429               | -1.82158 |
| 14.927      | 14.927                       | 3.465251 | 14.874               | 3.097886 |
| 15.533      | 15.533                       | 3.325576 | 15.429               | 2.633768 |
| 15.949      | 15.949                       | 1.926005 | 19.802               | 26.54955 |
| 17.447      | 17.447                       | 2.953181 | 17.395               | 2.646334 |
| 18.092      | 18.092                       | 2.842791 | 19.321               | 9.828962 |
| 20.491      | 20.491                       | 2.503535 | 20.354               | 1.818211 |
| 22.335      | 22.335                       | 2.291241 | 20.546               | -5.90213 |
| 23.261      | 23.261                       | 2.194585 | 23.351               | 2.58999  |
| 27.351      | 27.351                       | 1.862272 | 26.532               | -1.1879  |
| 27.631      | 27.631                       | 1.101002 | 27.559               | 0.837557 |
| 28.126      | 28.126                       | 1.080628 | 27.593               | -0.83489 |
| 28.4        | 28.4                         | 1.071576 | 28.242               | 0.509276 |
| 28.727      | 28.727                       | 1.059818 | 28.019               | -1.43088 |
| 29.297      | 29.297                       | 1.736649 | 29.091               | 1.021294 |
| 29.303      | 29.303                       | 1.038159 | 28.875               | -0.43761 |
| 29.356      | 29.356                       | 0.682436 | 29.284               | 0.435497 |
| 29.967      | 29.967                       | 1.695637 | 29.732               | 0.898143 |
| 30.075      | 30.075                       | 1.010335 | 29.945               | 0.573715 |
| 30.329      | 30.329                       | 1.004012 | 29.891               | -0.45465 |
| 30.578      | 30.578                       | 0.993363 | 30.019               | -0.85291 |
| 30.937      | 30.937                       | 0.981581 | 30.845               | 0.681284 |
| 31.432      | 31.432                       | 1.614859 | 31.292               | 1.16226  |
| 31.649      | 31.649                       | 0.961484 | 31.671               | 1.031664 |

# 7 误差分析

本文提出的方法建立在某些近似和假设的条件下,现在对于本方法测距中主要的主要误差进行分析.

对(33)式中用海水中平均声速代替海水与海 底界面处海水声速带来的误差,前文已经进行了分 析,分析结果表明这种情况下带来的误差几乎可以 忽略不计,在此不再赘述.

由图 1 — 图 3 可以看出,利用本文提出的方法 计算得到的拷贝场与通过声学计算软件得到的拷 贝场相比本身有一定的误差,如果将本文提出方法 下得到的简正波两阶模态的水平波数差 $\Delta\xi_{nm}^{d}$ 与实 际水平波数差 $\Delta\xi_{nm}$ 之间的关系进行表示,则有

$$\Delta \xi_{nm} = \Delta \xi_{nm}^{\rm d} + \zeta_{nm}, \qquad (35)$$

其中 $\zeta_{nm}$ 代表两者之间的差值.

对另一个误差来源 (11) 式进行分析, 对 (11) 式 进行进一步处理可得

$$P_n P_m^* = |A_{nm}(f, r, z, z_0)| e^{i(\Delta \xi_{nm} r + \phi(A_{nm}))}, (36)$$
  
其中

$$\phi(A_{nm})$$

$$= \arg \left( U_n(z_{\rm s}, f) \right) + \arg \left( U_n(z_{\rm r}, f) \right)$$

$$+ \arg \left( U_m^*(z_{\rm s}, f) \right) + \arg \left( U_m^*(z_{\rm r}, f) \right), \quad (37)$$

(37) 式中 φ(A<sub>nm</sub>) 代表声压本征函数的相位部分, 为了方便建立拷贝场且简化计算,同时考虑到在浅 海波导中,本征函数的相位部分对声场的贡献很 小,我们在前文中省略了这一部分相位.但由于其 在实际声场中依然存在,对测距结果带来了误差.

则在(14)式中*R<sub>pnpm</sub>*模值取得最大值时,将 (33),(36)式与(14)式相结合,存在下式:

$$\Delta \xi_{nm} r - \Delta \xi_{nm}^{\mathrm{d}} r' + \phi(A_{nm}) = 0, \qquad (38)$$

即此时有

$$r' = \frac{\Delta \xi_{nm} r + \phi(A_{nm})}{\Delta \xi_{nm}^{\rm d}},\tag{39}$$

则带来的误差为

$$\delta = \frac{r' - r}{r} \times 100\%$$
$$= \left(\frac{\Delta \xi_{nm}}{\Delta \xi_{nm}^{d}} + \frac{\phi(A_{nm})}{\Delta \xi_{nm}^{d}r} - 1\right) \times 100\%.$$
(40)

由 (40) 式可以看出, 要想消除误差的影响一方 面要构建更加完善准确的拷贝场, 这在已知少量环 境参数的条件下是一个挑战, 另一方面就是进行远 距离测距, 由 (40) 式可知, 在 $\Delta\xi^{d}_{nm}r \gg \phi(A_{nm})$ 时, 中间一项的误差可以忽略, 这也同时解释了表1的 测距结果中, 远距离的测距结果误差更小.

## 8 结 论

浅海波导中宽带脉冲声源的接收信号可以利 用warping变换对其各阶简正波模态进行分离,得 到各阶模态频域信号.具有液态半无限海底波导的 简正波类型主要是海面和海底反射类的简正波,这 类简正波的水平波数与海底相移参数P具有一定 的关系,海底相移参数P是描述海底地声参数的一 个重要参量,包含了海底地声参数信息.在对任意 两阶简正波进行联合处理后,可以近似消除海水中 声速剖面对单阶简正波的影响,所以任意两阶简正 波模态的水平波数差只与海深和海水中平均声速 以及海底相移参数三个稳定的参数有关.因此,可 以简单快速地建立包含任意两阶简正波模态水平 波数差的拷贝场,再对得到的各阶模态信号进行处 理后进行模态匹配,可以实现对水下脉冲声源的被 动测距. 与传统的匹配场定位以及模态匹配定位处 理方法相比,本文提出的方法不仅不需要使用水听 器阵来实现对简正波模态的分离,而且拷贝场的计 算简单快速,大大减少了计算量.通过仿真和实验 数据对本文提出的方法进行了验证,测距结果与实 际距离相比,符合良好,测距误差均未超过10%,充 分证明了测距方法准确有效. 另外, 本文还对引起 测距误差的原因进行了分析,根据分析结果降低误 差、提高测距的准确性也是接下来需要研究的重要 课题.

感谢中国科学院声学研究所吴金荣老师在实验数据处 理方面提供的帮助以及对文章提出的意见和建议.

#### 参考文献

- Huang Y W 2005 Ph. D. Dissertation (Harbin: Harbin Engineering University) (in Chinese) [黄益旺 2005 博士 学位论文 (哈尔滨:哈尔滨工程大学)]
- [2] Yang T C 1990 J. Acoust. Soc. Am. 87 2072
- [3] Yao M J, Lu L C, Ma L, Guo S M 2016 Acta Acust. 41
  73 (in Chinese) [姚美娟, 鹿力成, 马力, 郭圣明 2016 声学 学报 41 73]
- [4] Gary R W, Robert A K, Paul J V 1988 J. Acoust. Soc. Am. 84 310
- [5] Lu I T, Chen H Y, Voltz P 1993 J. Acoust. Soc. Am. 93 1365
- [6] Collison N E, Dosso S E 2000 J. Acoust. Soc. Am. 107 3089

- [7] Barbara N, Grégoire L T, Jérôme I 2008 IEEE ICASSP 56 2437
- [8] Chen H Y, Lu I T 1992 J. Acoust. Soc. Am. 92 2039
- [9] Yang T C 1989 J. Acoust. Soc. Am. 85 146
- [10] Yang T C 2014 J. Acoust. Soc. Am. 135 1218
- [11] Wang H Z, Wang N, Gao D Z, Gao B 2016 Chin. Phys. Lett. 33 044301
- [12] Li Q Q 2016 Chin. Phys. Lett. 33 034301
- [13] Li Q Q, Li Z L, Zhang R H 2013 Chin. Phys. Lett. 30 024301
- [14] Peng Z H, Li Z L, Wang G X 2010 Chin. Phys. Lett. 27 114303
- [15] Zhao Z D, Wang N, Gao D, Wang H Z 2010 Chin. Phys. Lett. 27 064301
- [16] Guo X L, Yang K D, Ma Y L, Yang Q L 2016 Acta Phys. Sin. 65 214302 (in Chinese) [郭晓乐, 杨坤德, 马远良, 杨 秋龙 2016 物理学报 65 214302]
- [17] Bonnel J, Chapman N R 2011 J. Acoust. Soc. Am. 130 101
- [18] Qi Y B, Zhou S H, Zhang R H, Zhang B, Ren Y 2014
   Acta Phys. Sin. 63 044303 (in Chinese) [戚聿波, 周士弘, 张仁和, 张波, 任云 2014 物理学报 63 044303]
- [19] Bonnel J, Aaron M T, Susanna B B, Katherine K, Michael A 2014 J. Acoust. Soc. Am. 136 145
- [20] Liu B S, Lei J Y 2010 Theory of UnderwaterAcoustics (2nd Ed.) (Harbin: Harbin Engineering University Press) pp24–30 (in Chinese) [刘伯胜, 雷家煜 2010 水声 学原理(第二版) (哈尔滨:哈尔滨工程大学出版社)第24—30页]
- [21] Wang D Z, Shang E C 2009 Underwater Acoustics (2nd Ed.) (Harbin: Harbin Engineering University Press) pp628-640 (in Chinese) [汪德昭,尚尔昌 2009 水声学(第二版) (哈尔滨:哈尔滨工程大学出版社)第628-640页]
- [22] Jensen F B, Kuperman W A, Porter M B, Schmidt H 1994 Computational Ocean Acoustics (New York: American Institute of Physics Press) pp87–92
- [23] Bonnel J, Gervaise C, Nicolas B, Mars J I 2010 J. Acoust. Soc. Am. 128 719
- [24] Baraniuk R, Jones D 1995 IEEE Trans. Signal Proc. 43 2269
- [25] Touze G L, Nicolas B, Mars J I 2009 IEEE Trans. Signal Proc. 57 1783
- [26] Niu H Q 2014 Ph. D. Dissertation (Beijing: University of Chinese Academy of Sciences) (in Chinese) [牛海强 2014 博士学位论文 (北京: 中国科学院大学)]
- [27] Yang S E 2009 Theory of Underwater Sound Propagation (Harbin: Harbin Engineering University Press) pp49–55
- [28] Shang E C, Wu J R, Zhao Z D 2012 J. Acoust. Soc. Am. 131 3691
- [29] Wang D, Guo L H, Liu J J, Qi Y B 2016 Acta Phys. Sin. 65 104302 (in Chinese) [王冬, 郭良浩, 刘建军, 戚聿 波 2016 物理学报 65 104302]
- [30] Kevin L C, Henrik S 2011 J. Acoust. Soc. Am. 130 72

# A passive range method of broadband impulse source based on matched-mode processing<sup>\*</sup>

Li Xiao-Man<sup>1)</sup> Zhang Ming-Hui<sup>1)2)</sup> Zhang Hai-Gang<sup>1)2)†</sup> Piao Sheng-Chun<sup>1)2)</sup> Liu Ya-Qin<sup>1)</sup> Zhou Jian-Bo<sup>1)</sup>

1) (College of Underwater Acoustic Engeering, Habrbin Engineering Universiy, Harbin 150001, China)

2) (Acoustic Science and Technology Laboratory, Habrbin Engineering Universiy, Harbin 150001, China)

(Received 22 November 2016; revised manuscript received 5 January 2017)

#### Abstract

Aiming at the passive impulse wideband source range problem in shallow water waveguides, a passive source range method with single hydrophone based on the matched mode processing is presented in this paper, the method is applied to the shallow water waveguide with a bottom of liquid semi-infinite space. Warping transformation is a useful tool to separate the normal modes of the received signals of the impulse source, and the frequency domain signals of each order can be obtained. The seafloor phase shift parameter is an important parameter describing the acoustic parameters of the seafloor, which contains nearly all the information about sea floor, what is more, the seafloor phase shift parameter is also an parameter that can be obtained by some experimental data easily. Each order normal mode can be represented by the expression that contains the phase shift parameter of sea floor. What is more, the influence of sound speed profile of the waveguide on eigenvalue can be approximately eliminated by jointly processing arbitrary two-order normal modes. Sound speed profile has a similar influence on eigenvalue of each order normal mode, therefore, the difference in the eigenvalues between arbitrary two-order normal modes can be approximated represented by the phase shift parameter of the sea-floor, the sea depth and the mean speed in the waveguide. In this way, the phase replica which consists of the eigenvalue difference of each two-order mode can be calculated simply and quickly, and then by constructing cost function and matching normal mode, the underwater impulse source can be located. Compared with the traditional method of processing matched mode and the method of processing matched fields, the method presented in this paper has two advantages: using warping transformation instead of hydrophone arrays to separate the normal modes; the replica can be calculated quickly and easily, depending on a small number of environmental parameters of waveguide. The effectiveness and accuracy of the method are proved by the results of numerical simulation and sea experimental data processing, in which the signals are both received by a single hydrophone. The sea experimental data contain linear frequency modulation impulse source signal and explosion sound source signal, and the mean relative error of range estimation is less than 10%. In the end of this paper, the range estimation error is analyzed, indicating that the error originates mainly from the mode phase parts besides the phase part of Hankel function. Consequently, finding the ways to reduce the range estimation error is an important project in the future.

Keywords: shallow water waveguide, phase shift parameter, matched mode, passive rangePACS: 43.60.Jn, 43.60.-c, 43.30.BpDOI: 10.7498/aps.66.094302

<sup>\*</sup> Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 11474073) and the Opening fund of Acoustics Sciences and Technology Laboratory, China (Grant No. SSKF2015002).

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail: zhanghaigang@hrbeu.edu.cn