# 物理学报 Acta Physica Sinica



一种基于 $\beta$ -warping变换算子的被动声源距离估计方法

戚聿波 周士弘 张仁和 任云

A passive source ranging method using the waveguide-invariant-warping operator

Qi Yu-Bo Zhou Shi-Hong Zhang Ren-He Ren Yun

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 64, 074301 (2015) DOI: 10.7498/aps.64.074301 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.074301 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2015/V64/I7

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

水平变化波导中的简正波耦合与能量转移

Mode coupling and energy transfer in a range-dependent waveguide 物理学报.2014, 63(21): 214302 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.214302

#### 浅海内波影响下的波导不变量变化特性分析

Time-varying characteristics of the waveguide invariant under internal wave condition in the shallow water area

物理学报.2014, 63(19): 194303 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.194303

水平变化浅海声波导中模态特征频率与声源距离被动估计

Modal characteristic frequency in a range-dependent shallow-water waveguide and its application to passive source range estimation 物理学报.2014, 63(4): 044303 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.044303

基于频散特征的单水听器模式特征提取及距离深度估计研究 Studies on mode feature extraction and source range and depth estimation with a single hydrophone based on the dispersion characteristic 物理学报.2013, 62(9): 094303 http://dx.doi.org/10.7498/aps.62.094303

一种水平变化可穿透波导中声传播问题的耦合简正波方法

A coupled-mode method for sound propagation in a range-dependent penetrable waveguide 物理学报.2013, 62(9): 094302 http://dx.doi.org/10.7498/aps.62.094302

# 一种基于β-warping变换算子的被动声源距离 估计方法<sup>\*</sup>

戚聿波<sup>1)2)</sup> 周士弘<sup>1)†</sup> 张仁和<sup>1)</sup> 任云<sup>1)</sup>

(中国科学院声学研究所声场声信息国家重点实验室,北京 100190)
 2)(中国科学院大学物理学院,北京 100049)
 (2014年7月6日收到;2014年10月23日收到修改稿)

基于浅海简正波水平波数差与波导不变量之间的关系,本文提出了一种适用于水平不变浅海声波导中接 收信号自相关函数的频域卷绕变换算子.该算子可以将接收信号自相关函数中的简正波互相关成分变换为时 域上可分离的脉冲序列,且脉冲序列的相对延迟时间包含声源距离信息.利用已知距离的引导声源,由单水 听器记录的脉冲信号即可实现被动声源距离估计.对仿真和实验获得的脉冲信号数据处理结果验证了该变换 算子用于被动声源距离估计的有效性.

关键词: 波导不变量, 卷绕变换, 声源距离被动估计, 自相关函数 PACS: 43.30.Bp, 43.60.Jn, 43.30.Wi DOI: 10.7498/aps.64.074301

### 1引言

由于海面和海底边界的作用,波导中传播的声 波往往存在多途和频散现象. 各个简正波往往在时 间和频率上混叠,传统时频分析方法无法将其高分 辨地分离. 卷绕(warping)变换为简正波的分离提 供了一种途径. 文献 [1] 首先将卷绕变换引入信号 分析与处理. 若目标信号的瞬时相位表达式已知, 利用相应的时域卷绕变换算子在时间轴上的重采 样可以将信号变为单频信号,由传统的窄带滤波器 就可以分离目标信号. 时域卷绕变换近几年在浅 海水下声波导中有了较广泛的应用. 文献 [2] 根据 Pekeris波导中简正波瞬时相位的特点,提出了针 对浅海波导的时域卷绕变换算子  $h(t) = \sqrt{t^2 + t_r^2}$ , 其中tr为信号到达时间.此后,该算子被用于海洋 环境参数反演<sup>[3]</sup>、声源定位<sup>[4]</sup>、气泡脉动的消除<sup>[5]</sup> 以及具温跃层结构浅海中简正波间干涉及其波导 不变量起伏的分析 [6]. 在波导不变量约等于1的浅 海声波导中,简正波互相关函数的瞬时相位与简正 波本身的瞬时相位在表达式形式上类似,利用时域 卷绕算子 h(t) 可以提取波导特征频率,并用于浅海 水平不变波导的被动声源距离估计<sup>[7]</sup>. 文献 [8] 在 绝热简正波声场理论基础上,进一步将该算子推广 到水平变化波导. 文献 [9] 基于波束位移射线简正 波 (BDRM) 理论,给出了 Pekeris 波导简正波更准 确的瞬时相位理论表达式,并由此提出了一种修正 时域卷绕变换算子,使得变换后简正波的特征频率 更接近其截止频率.

水下声波导的频域卷绕变换首先由文献 [10] 提出,可用于消除简正波的频散,将单个简正波变 换为脉冲序列.但实际应用中,该方法不能同时解 决多个简正波的消频散问题.文献 [11]给出了高频 情况下简正波水平波数的近似表达式.之后,文献 [12]利用该表达式提出了一种消频散变换,通过在 二维平面上的搜索消除了多号简正波的频散.

传统卷绕变换算子局限于海底反射类简正波 贡献为主的浅海声场情况.由这类简正波贡献的声 场中,波导不变量接近于1.对于海水中折射类简 正波贡献的声场来说,其波导不变量通常小于0,传

\* 国家自然科学基金 (批准号: 11174312, 10974218, 11125420) 和中国科学院百人计划基金资助的课题.

© 2015 中国物理学会 Chinese Physical Society

<sup>†</sup>通信作者. E-mail: shih\_zhou@mail.ioa.ac.cn

统卷绕变换算子不再适用.利用简正波水平波数差 与波导不变量之间的关系<sup>[13,14]</sup>,本文首先提出了 一种针对接收信号自相关函数的频域卷绕变换算 子.在一定的频带范围内,由于波导不变量可以统 一刻画一簇简正波水平波数差随频率的变化关系, 仅通过一维频域的重采样,该算子可以将接收信号 自相关函数中的简正波互相关成分变为时域上可 分离的脉冲序列.然后利用仿真数据验证了变换后 脉冲序列延时与声源距离呈线性关系.最后利用已 知距离的引导源,由脉冲序列对应的延时提取出了 目标声源距离信息,并通过实验数据对该测距方法 进行了验证.

## 2 基于波导不变量的频域卷绕变 换算子

浅海水平不变声波导中,若声源在t = 0时刻 发射信号,远场声场可以用简正波表示为<sup>[15]</sup>

$$P(f) = |S(f)| \sum_{m=1}^{M} A_m(f) e^{jk_{\rm rm}(f)r + j\theta(f)}, \quad (1)$$

其中, |S(f)|表示声源激发谱幅度,  $\theta(f)$ 为声源 激发谱相位, M表示波导中传播的简正波号数,  $k_{rm}(f)$ 为第m号简正波的水平波数, r为信号收 发距离,  $A_m(f)$ 为第m号简正波幅度,  $A_m(f) = \frac{1}{\rho\sqrt{8\pi r}}\psi_m(z_s)\psi_m(z)\frac{e^{j\pi/4}}{\sqrt{k_{rm}(f)}}, \psi_m(z)$ 表示简正波 的本征函数,  $z_s 和 z$ 分别为声源深度和水听器深度,  $\rho$ 表示声源处的海水密度. 由于波导的频散特性, 简正波水平波数 $k_{rm}(f)$ 随着频率f非线性变化.

被动接收系统中目标声源发射信号的时刻往 往是未知的,假设为 $t = t_0$ ,由(1)式,此时接收声 场可以表示为

$$P(f) = |S(f)| \sum_{m=1}^{M} A_m(f) e^{jk_{rm}(f)r}$$
$$\times e^{j\theta(f)} e^{-j2\pi f t_0}.$$
(2)

在己知第*m*号简正波水平波数*k*<sub>rm</sub>(*f*)的情况下, 由其随频率的变化关系可以构建出该号简正波的 频域卷绕变换算子,但是这种算子仅消除了第*m*号 简正波的频散,而不能消除其他号简正波的频散. 同时,由于信号激发时刻*t*<sub>0</sub>未知及声源激发谱相位 *θ*(*f*)的影响,变换后的第*m*号简正波仍不是脉冲 状序列.因此,在实际水下声波导中,很难实现对 声源激发谱相位和信号激发时刻*t*<sub>0</sub>未知的接收信 号本身进行频域卷绕变换.而对接收信号取自相关 处理可以解决上述问题.

由(2)式可得,接收信号自相关函数的频域表 达式为

$$R(f) = |S(f)|^{2} \left( \sum_{m=1}^{M} |A_{m}(f)|^{2} + \sum_{n=1}^{M} \sum_{m \neq n}^{M} A_{m}(f) \right) \times A_{n}^{\dagger}(f) e^{j(k_{rm}(f) - k_{rn}(f))r} , \qquad (3)$$

其中, 上标<sup>†</sup>为复共轭算符. 括号中第一项表示所 有简正波本身的自相关成分, 第二项为不同简正波 的互相关成分. 由(3)式可以看出, 接收信号的自相 关处理不仅消除了由声源发射信号时刻未知引入 的相移 e<sup>-j2πfto</sup>, 也消去了声源激发谱相位 e<sup>jθ(f)</sup>. 因此, 对接收信号自相关函数进行频域卷绕变换 时, 避免了声源激发谱相位未知和信号激发时刻t<sub>0</sub> 未知的问题. 构建接收信号自相关函数的频域卷绕 变换算子, 关键在于获取简正波水平波数差随频率 的变化关系. 浅海水平不变声波导环境下, 该关系 可以由波导不变量来描述<sup>[13,14]</sup>:

$$k_{\rm rm}(f) - k_{\rm rn}(f) = \gamma_{mn} f^{-1/\beta} \quad , \qquad (4)$$

式中, $\beta$ 为波导不变量, $\gamma_{mn}$ 为与简正波号数有关的常数. $\gamma_{mn}$ 和 $\beta$ 与海洋环境参数有关.利用(4)式给出的简正波水平波数差的表达式,(3)式中的简正波互相关成分可以表示为

$$R_2(f) = |S(f)|^2 \sum_{n=1}^M \sum_{m \neq n}^M A_m(f)$$
$$\times A_n^{\dagger}(f) e^{jr\gamma_{mn}f^{-1/\beta}}.$$
(5)

根据(5)式,定义频域卷绕(β-warping)变换算子为

$$w(f) = Cf^{-\beta},\tag{6}$$

其中*C*为一常数,用于保证频域卷绕变换重采样的 频带包含原始信号的整个频带或者与原始信号频 带有最大的重叠区域,*C*的取值方法见附录.变换 后的简正波互相关成分为

$$FW\{R_{2}(f)\}$$

$$=\sqrt{\left|\frac{\mathrm{d}w(f)}{\mathrm{d}f}\right|} \left|S(Cf^{-\beta})\right|^{2}$$

$$\times \sum_{n=1}^{M} \sum_{m\neq n}^{M} A_{m}(Cf^{-\beta})A_{n}^{\dagger}(Cf^{-\beta})$$

$$\times \mathrm{e}^{\mathrm{j}r\gamma_{mn}C^{-1/\beta}f},$$
(7)

其中,  $\sqrt{|\mathrm{d}w(f)/\mathrm{d}f|} = \sqrt{|\beta C| f^{-\beta-1}}$  为能量守恒 因子.由上式可得, 频域卷绕变换算子可以将接收 信号自相关函数中的简正波互相关函数变为时延 随着声源距离线性增大的脉冲序列, 相对于接收信 号自相关函数峰值对应的时间零点, 脉冲序列延迟 时间为

$$t_{mn} = r\gamma_{mn}C^{-1/\beta}/2\pi.$$
 (8)

为了验证上述理论分析,首先给出由 KRAKEN<sup>[16]</sup>程序计算得到的Pekeris波导仿真声 场的处理结果. 波导水深为100 m, 声源和接收 器均置于海底,海水声速为1500 m/s,海底声速为 1600 m/s, 海底密度为1.9 g/cm<sup>3</sup>, 海底吸声系数为  $0.2 \text{ dB}/\lambda$ . 声源带宽为  $[f_1, f_2] = [100, 200] \text{ Hz. 对}$ 于Pekeris波导,低号简正波的波导不变量约等于 1. 依照附录, 为了保证卷绕变换重采样的频率范围 包含信号的整个频带,这里 $C = f_1 f_2 = 2 \times 10^4$ . 与 简正波互相关成分相比, 简正波自相关成分的能量 主要集中在零延时点附近.因此,将前0.04 s的接 收信号自相关函数(其是关于时间对称的函数,这 里仅取其右边单边函数)置零以消除简正波自相关 成分. 图1给出了收发距离为79 km的接收信号自 相关函数经过频域卷绕变换前后的时域序列对比. 从图1(b)可以看出,接收信号自相关函数经过变 换后变为多个时域上可分离的脉冲序列,每个脉冲 序列对应着一组简正波互相关函数.为了说明脉冲 序列延迟时间tmn与收发距离的关系,图2给出了 不同收发距离的接收信号自相关函数经过变换后 的能量瀑布图. 从图中可以看出同一组简正波互相 关函数对应的脉冲序列延迟时间与收发距离呈线 性关系,这与(8)式的结论相同.



图 1 Pekeris 波导中收发距离为 79 km 的接收信号自相 关函数经过变换前后的时域序列对比 (a) 变换前; (b) 变换后



图 2 (网刊彩色) Pekeris 波导中不同收发距离的接收信 号自相关函数经过变换后的能量瀑布图



图 3 *n*<sup>2</sup>-linear 波导中收发距离为 79 km 的接收信号自 相关函数经过变换前后的时域序列对比 (a) 变换前; (b) 变换后

下面给出海水折射系数平方随深度线性变 化波导(n<sup>2</sup>-linear波导)情况下的仿真结果. 海深 为100 m,海水声速由海面处1500 m/s增加到海 底处1560 m/s. 海底声速为1600 m/s, 海底密度 为1.8 g/cm<sup>3</sup>,海底吸声系数为0.1 dB/λ. 声源带 宽为 $[f_1, f_2] = [100, 200]$  Hz. 声源和接收器深度 均为15 m. 该波导环境下,对远距离传播声场 起主要贡献的是海水中折射的低号简正波,波导 不变量近似等于-3,而高号海底海面反射简正 波贡献相对要弱得多. 依照附录, C的取值范围为  $f_2^{1+\beta} \leq C \leq f_1^{1+\beta},$  IP  $2.5 \times 10^{-5} \leq C \leq 1.0 \times 10^{-4},$ 这里C取为2.5×10<sup>-5</sup>. 同样对接收信号自相关函 数的前0.01 s序列点置零. 图3给出了收发距离为 79 km的接收信号自相关函数经过频域卷绕变换前 后的时域序列对比. 从图3(b)可以看出, 经过变换 后的接收信号自相关函数存在一个很明显的峰,对 应着第1和第2号简正波的互相关函数. 图4为不 同收发距离的接收信号自相关函数经过变换后的

能量瀑布图.瀑布图中存在两条斜线,分别对应着 变换后的第1和第2号简正波、第1和第3号简正波 的互相关函数.而图中垂直方向的直线来自于未去 除干净的简正波自相关成分.对于*n*<sup>2</sup>-linear波导, (8)式描述的脉冲延迟时间与声源距离的线性关系 依然成立.



图4 (网刊彩色) n<sup>2</sup>-linear 波导中不同收发距离的接收 信号自相关函数经过变换后的能量瀑布图

## 3 单水听器被动声源距离估计方法

通过上面的理论分析与仿真结果可知,简正波 互相关函数经频域卷绕变换后的脉冲序列时延随 着声源距离线性变化,由(8)式直接利用脉冲序列 延迟时间来估计声源距离时需要知道 $\gamma_{mn}$ .获取  $\gamma_{mn}$ 有两种方法,一种是通过声场模型计算得到多 个频点的水平波数差, 然后按照(4) 式进行曲线拟 合,但该方法需要知道详细的海洋环境参数信息. 另外一种方法是利用已知距离的引导声源,对其 接收信号自相关函数进行频域卷绕变换,由变换后 的脉冲序列延迟时间和已知距离信息,根据(8)式 计算得到 ymn. 本文采用第二种方法. 假设引导源 距离为rg, 第m号简正波和第n号简正波的互相关 函数经过频域卷绕变换后的脉冲序列延迟时间为  $t_{gmn}$ ;目标声源距离为r,第m号简正波和第n号 简正波的互相关函数经过频域卷绕变换后的脉冲 序列延迟时间为trmn.由(8)式可得

$$t_{\rm gmn} = \gamma_{mn} C^{-1/\beta} r_{\rm g} / 2\pi, \qquad (9)$$

$$t_{\rm rmn} = \gamma_{mn} C^{-1/\beta} r / 2\pi. \tag{10}$$

由(9)和(10)式解得目标声源的距离为

$$r = \frac{t_{\rm rmn}}{t_{\rm gmn}} r_{\rm g}.$$
 (11)

(11)式为由一组简正波互相关函数估计得到 的目标声源距离,当接收信号自相关函数存在多个 简正波组合时,可以取多组简正波互相关函数的距 离估计平均值作为目标声源的估计距离.

### 4 实验数据处理结果

本文的实验数据来自于2011年12月19—20 日在北黄海海域进行的声传播测量实验.实验海 域海水声速剖面近似等声速,声速为1480 m/s.水 深约73 m,方差为3 m.在该波导环境下,波导不 变量近似等于1.声源采用25 m/38 g信号弹,投弹 时间均按GPS时钟进行记录.接收信号由布放于 海底的一条不等间距32阵元水平线列阵潜标记录. 本文只分析前两个阵元接收的实验信号.

图 5 给出了阵元1 接收的48 km 处投掷的信号 弹信号经过带通滤波后的归一化波形,滤波带宽 为60 Hz 到200 Hz. 图 6 为该信号自相关函数经过 频域卷绕变换前后的时域序列对比,其中*C*取为 1.2×10<sup>4</sup> 且前0.01 s的接收自相关函数被置零. 经 过变换后的接收信号自相关函数仅存在一个能量 较强的脉冲. 图 6 (b)中红线为由希尔伯特变换获 得的序列包络,本文由包络最大值对应的时间来计 算脉冲序列时延 *t*<sub>mn</sub>.



图 5 阵元 1 接收的 48 km 处投掷的信号弹信号经过带通 滤波后的归一化波形

将48 km处投掷的信号弹作为引导源,由脉冲 序列延迟时间计算得到γ<sub>mn</sub> = 0.399.利用上一节 提出的声源距离估计方法,图7给出了所有信号弹 投掷点的距离估计结果,两阵元的估计距离基本一 致.图8为阵元1接收的不同投掷距离的信号自相 关函数经过频域卷绕变换后的能量瀑布图,纵轴为 实测距离.从图中可以看出,变换后的简正波互相 关函数脉冲序列延迟时间与声源距离呈线性关系. 对实验数据的处理结果表明,基于波导不变量的频 域卷绕变换算子在实际环境中是适用的.



图 6 (网刊彩色) 阵元 1 接收的 48 km 处投掷的信号弹 信号自相关函数经过变换前后的时域序列对比 (a) 变换 前; (b) 变换后



图 7 (网刊彩色) 全部信号弹投掷点的距离估计结果和相 对误差 (a) 估计距离与实测距离对比: (b) 相对误差



图 8 (网刊彩色) 阵元 1 接收的不同投掷距离的信号自相 关函数经过变换后的能量瀑布图

5 结 论

利用波导不变量描述的简正波水平波数差随 频率的变化关系,本文提出了一种适用于接收信号 自相关函数的频域卷绕变换算子.由仿真和实验数 据验证了该变换算子可以将接收信号自相关函数 中的简正波互相关成分变为时域上可分离的脉冲 序列,且脉冲序列延迟时间与声源距离成正比.最 后,利用已知距离的引导源及其接收信号自相关函 数变换后的脉冲序列延迟时间,提出了一种单水听 器的被动声源测距方法,利用北黄海海域获得的声 传播测量实验数据对方法的有效性进行了验证.

#### 附录 常数C的取值

假设原始信号的有效频带范围为  $[f_1, f_2]$ . 由 (6) 式, 当 $\beta < 0$  时,频域卷绕变换重采样后的频率范围为  $[Cf_1^{-\beta}, Cf_2^{-\beta}]$ . 若要求重采样的频率范围包含信号的整个频带,则有

$$Cf_1^{-\beta} \leqslant f_1,$$
  

$$Cf_2^{-\beta} \geqslant f_2,$$
(A1)

即  $f_2^{1+\beta} \leq C \leq f_1^{1+\beta}$ . 当 $\beta \leq -1$ 时, C取该范围内的任意 值都可以保证频域卷绕变换的重采样范围包含原始信号的 整个频带. 当 $-1 < \beta < 0$ 时, 方程 (A1) 无解, 此时重采样 的频率不能包含信号的整个频带. 这种情况下C取  $f_1^{1+\beta}$ 或 者  $f_2^{1+\beta}$ .

当 $\beta > 0$ 时,频域卷绕变换重采样范围为 $[Cf_2^{-\beta}, Cf_1^{-\beta}]$ .若要求重采样的频率范围包含信号的整个频带,则有

$$Cf_2^{-\beta} \leqslant f_1,$$
  

$$Cf_1^{-\beta} \geqslant f_2,$$
(A2)

即  $f_2 f_1^{\beta} \leq C \leq f_1 f_2^{\beta}$ . 当 $\beta \geq 1$ 时, C 取该范围内的任意 值都可以保证频域卷绕变换的重采样范围包含原始信号的 整个频带. 当 $0 < \beta < 1$ 时, 方程 (A2) 无解, 此时重采样的 频率不能包含信号的整个频带. 这种情况下 C 取  $f_2 f_1^{\beta}$  或者  $f_1 f_2^{\beta}$ .

#### 参考文献

- Baraniuk R G, Jones D L 1995 IEEE Trans. Signal Processing 43 2269
- [2] Touzé G L, Nicolas B, Mars J I, Lacoume J 2009 IEEE Trans. Signal Processing 57 1783
- [3] Bonnel J, Nicolas B, Mars J I, Walker S C 2010 J. Acoust. Soc. Am. 128 719

- [4] Lopatka M, Touzé G L, Nicolas B, Cristol X, Mars J I, Fattaccioli D 2010 EURASIP Journal on Advances in Signal Processing 2010 304103
- [5] Niu H Q, Zhang R H, Li Z L, Guo Y G, He L 2013 Chin. Phys. Lett. **30** 084301
- [6] Zhou S H, Niu H Q, Ren Y, He L 2013 Sci. Sin. Phys. Mech. Astron. 43 68 (in Chinese) [周士弘, 牛海强, 任云, 何利 2013 中国科学: 物理学, 力学, 天文学 43 68]
- [7] Zhou S H, Qi Y B, Ren Y 2014 Sci. China-Phys. Mech. Astron. 57 225
- [8] 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]
- [9] Niu H Q, Zhang R H, Li Z L 2014 Sci. China-Phys. Mech. Astron. 57 424

- [10] Bonnel J, Nicolas B, Mars J I, Fattaccioli D 2009 Published in OCEANS 2009, MTS/IEEE Biloxi - Marine Technology for Our Future: Global and Local Challenges Biloxi, October 26–29 2009 p497
- [11] Wang N 2006 Presentation in the 9th Western Pacific Acoustics Conference Seoul, June 26–28 2006
- [12] Gao D Z, Wang N, Wang H Z 2010 J. Comput. Acoust. 18 245
- [13] D'Spain G L, Kuperman W A 1999 J. Acoust. Soc. Am. 106 2454
- [14] Grachev G 1993 Acoust. Phys. **39** 33
- [15] Jensen F B, Kuperman W A, Porter M B, Schmidt H 2011 Computational Ocean Acoustics (2nd Ed.) (New York: Springer) p408
- [16] Porter M B 1991 The KRAKEN Normal Mode Program (La Spezia: SACLANT Undersea Research Centre) p1

## A passive source ranging method using the waveguide-invariant-warping operator\*

Qi Yu-Bo<sup>1)2)</sup> Zhou Shi-Hong<sup>1)†</sup> Zhang Ren-He<sup>1)</sup> Ren Yun<sup>1)</sup>

1) (State Key Laboratory of Acoustics, Institute of Acoustics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100190, China)

2) (College of Physics, University of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China)

(Received 6 July 2014; revised manuscript received 23 October 2014)

#### Abstract

Based on the relationship between the horizontal wavenumber difference of two modes and the waveguide invariant in a range-independent shallow water waveguide, a frequency-warping operator is proposed for the autocorrelation function of the received signal. This operator can transform the cross-correlation functions of two different modes in the signal autocorrelation function into separable impulsive sequences. With a guide source providing the dispersive characteristics of the waveguide, the source range can be extracted from the relative delay time of the impulsive sequence using a single hydrophone. The availability of the waveguide-invariant-warping operator in the passive source range estimation is verified by simulated and experimental data.

**Keywords:** waveguide invariant, warping transform, passive source range estimation, autocorrelation function

**PACS:** 43.30.Bp, 43.60.Jn, 43.30.Wi

**DOI:** 10.7498/aps.64.074301

<sup>\*</sup> Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 11174312, 10974218, 11125420), and the '100 Talents Project' of Chinese Academy of Sciences.

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail: <a href="mailto:shih\_zhou@mail.ioa.ac.cn">shih\_zhou@mail.ioa.ac.cn</a>