文章编号:1003-0530(2021)08-1430-11

基于欧拉旋转和极化投影的共形阵列建模方法

孙仕礼 刘 帅 金 铭

(哈尔滨工业大学(威海)信息科学与工程学院,山东威海 264209)

摘 要: 共形阵列建模是共形阵列方向图综合优化、信号处理等研究工作的基础。与传统极化敏感阵列不同,受 共形载体曲率影响,共形天线单元呈现多极化特性,共形阵列建模不仅要考虑空域导向矢量,还应考虑入射信 号极化矢量在阵元极化方向图上的投影,这也是共形阵列建模的重点和难点。针对该问题,本文在利用欧拉旋 转得到阵元局部方向图表示的基础上,给出了入射信号极化矢量在全局和局部坐标系下向阵元极化方向图极化 投影的三种方法,完善了共形阵列建模理论,分析了不同建模方法的复杂度,并利用全局坐标系极化投影方法 将广义信号子空间拟合算法应用于共形阵列。仿真结果表明,本文方法与全局极坐标系极化投影方法得到的共 形阵列模型具有一致性,且不同建模方法对不同应用场景具有各自的适用性。

关键词: 共形阵列建模; 欧拉旋转; 极化投影; 坐标系变换

中图分类号: TN911.7 文献标识码: A DOI: 10.16798/j.issn.1003-0530.2021.08.010

引用格式:孙仕礼,刘帅,金铭.基于欧拉旋转和极化投影的共形阵列建模方法[J].信号处理,2021,37(8): 1430-1440. DOI: 10.16798/j.issn.1003-0530.2021.08.010.

Reference format: SUN Shili, LIU Shuai, JIN Ming. Conformal array modeling method based on Euler rotation and polarization projection[J]. Journal of Signal Processing, 2021, 37(8): 1430-1440. DOI: 10.16798/j.issn.1003-0530.2021. 08.010.

Conformal Array Modeling Method Based on Euler Rotation and Polarization Projection

SUN Shili LIU Shuai JIN Ming

(School of Information Science and Engineering, Harbin Institute of Technology at Weihai, Weihai, Shandong 264209, China)

Abstract: Conformal array modeling was the basis of researches on conformal array pattern optimization and signal processing. Unlike traditional polarization-sensitive arrays, conformal antenna elements exhibited multi-polarization characteristics due to the curvature of the conformal carrier. In the process of conformal array modeling, not only the spatial steering vector should be considered, but also the polarization vector of the incident signal should be considered at the pole of the array element. This is the focus and difficulty of conformal array modeling. This paper presented three methods for polarization projecting the polarization vector of the incident signal to the polarization pattern of the array element in the global and local coordinate systems by Euler rotation and the modeling theory of conformal array was improved. Then, the complexity of different methods is analyzed, and the generalized signal subspace fitting algorithm is applied to conformal array by global coordinate system polarization projection method. The simulation results show that the method in this paper is consistent with the conformal array model obtained by the polarization projection method of the global polar coordinate system, which verifies the effectiveness of the method, and different methods have their own applicability in different scenarios.

Key words: conformal array modeling; Euler rotation; polarization projection; coordinate system transformation

收稿日期: 2021-02-03; 修回日期: 2021-04-25 基金项目:国家自然科学基金(62071144)

1 引言

相较于传统的线阵和面阵,共形阵列天线附着 于载体表面,可以有效节省空间、满足空气动力学 要求、扩大波束扫描范围、实现较高天线增益、获得 较大的有效孔径。在星载、弹载雷达、航空航天飞 行器等领域有重要应用^[1]。在共形阵列的诸多研 究方向中,利用阵列接收信号实现波束控制、波达 方向(Direction Of Arrival, DOA)估计等算法有广泛 的应用^[2-11],其中在共形阵列方向图综合优化方面, 文献[2]针对共形水听器阵列单元方向图指向不一 致的问题,利用二阶锥规划实现方向图综合。文献 [3]针对粒子群算法在共形天线方向图优化中易陷 入局部最优的问题,利用惯性权重因子对传统的粒 子群算法进行了改进,有效地获得各天线单元的幅 值。在共形阵列波束形成方面,文献[4]基于共形 阵列提出一种通过子阵分割以及 FFT 内插的快速 波束形成方法。文献[5]提出一种基于共形阵列的 零陷展宽方法,提高了干扰抑制的鲁棒性。在共形 阵列参数估计方面,文献[6-7]利用多重信号分类 法(Multiple Signal Classification, MUSIC)、子空间拟 合等算法研究了锥面、柱面共形阵列的 DOA 估计和 极化参数估计方法以及算法的估计精度。文献[8] 基于锥面共形阵列提出一种降维 MUSIC 算法,通过 构造同极化接收子阵实现了信源方位信息和极化 信息的去耦合,有效地降低了极化-DOA 联合估计 的计算量。文献[9]针对未知互耦条件下的多输入 多输出(Multiple-Input Multiple-Output, MIMO)系统 中的共形阵列,提出一种基于张量技术的二维 DOA 估计方法。文献[10]利用非圆信号的阵列拓展性 实现去耦合,并针对相干信源的情况,推导了锥面 共形阵列非圆信号的空间平滑算法,有效地提升了 低信噪比时的参数估计精度。

在阵列建模方面,传统的标量阵列如线阵、面 阵由于阵元方向图指向一致,因此不需考虑信号极 化矢量以及阵元方向图的影响。在极化敏感阵列 方面,文献[11]首先给出极化敏感阵列模型,并将 经典的超分辨算法移植到极化敏感阵列;文献[12] 基于双正交偶极子构成的线阵或面阵研究了极化 域空域联合谱估计。经典极化敏感阵列阵元方向 图指向一致,(因此在建模时只需统一计算信号极 化矢量在阵元方向图上的投影。)受共形载体曲率 影响,共形阵列阵元方向图指向取决于载体的曲 率,因此接收信号的相对幅度由信号极化矢量在阵 元单元方向图的投影决定。在共形阵列建模方面, 文献[13] 将子阵分割和虚拟内插算法相结合实现 柱面共形阵列的 DOA 估计。但其只考虑了阵元方 向图的幅度信息,并未考虑信号和阵元的极化信 息。共形阵列建模的难点在于全局信号极化矢量 在阵元局部方向图的投影,文献[14-15]指出可通过 欧拉旋转变换进行全局直角坐标系和局部直角坐 标系的坐标变换。文献[16]基于欧拉旋转,通过三 次欧拉旋转变换,建立了共形阵列全局直角坐标系 和局部直角坐标系的旋转关系,最后在全局极坐标 系下,将每个入射信号的极化矢量投影到每个阵元 的极化方向图中得到阵元的极化响应,进而得到导 向矢量^[17-19]。文献[16]首次给出共形阵列建模方 法的统一框架,为共形阵列信号处理奠定了基础。

分析文献[16]可知,其给出的共形阵列建模方 法,仅讨论了信号极化矢量与阵元极化方向图在全 局极坐标系下的投影。理论上该极化投影可以在 局部极坐标系、局部直角坐标系、全局直角坐标系、 全局极坐标系四种坐标系下进行。文献[20]利用 流形分离技术和 MUSIC 算法实现任意阵列的极化 DOA估计,文献[21]提出一种广义信号子空间拟合 算法,实现了相干源情况下的降维 DOA 估计。上述 方法在建立接收信号模型时均涉及到在全局坐标 系下进行投影,因此研究不同的极化投影方式有助 于将流形分离, 广义信号子空间拟合 (Generalized Signal-Subspace Fitting, GSSF)等算法应用于共形阵 列,实现快速 DOA 估计等。此外,在全局坐标系下 进行极化投影由于涉及坐标旋转反变换因此有更 高的计算复杂度,在局部坐标系下的投影具有较低 的计算复杂度,更易于实现。

综上,本文针对共形阵列建模中入射信号极化 矢量在阵元极化方向图上投影的重点、难点问题, 在利用欧拉旋转法实现坐标系变换的基础上,推导 了全局直角坐标,局部极坐标、局部直角坐标等三 种坐标系下,入射信号极化矢量在阵元极化方向图 上的投影,得到共形阵列导向矢量,完成共形阵列 信号建模,推导了四种方法建模所需要的复杂度, 并利用全局坐标系下极化投影方法验证广义信号 子空间拟合算法应用于共形阵列的可行性。本文 在给出多种共形阵列建模方法的同时,析清了共形 阵列建模的理论框架,丰富了共形阵列建模的理论 内涵,是对已有基于欧拉旋转的共形阵列建模理论 的有益补充。本文内容具体安排如下,首先给出共 形阵列数学模型以及求解用于极化投影的阵元方 向图极化响应,其次,提出了三种极化投影方式并 推导其计算复杂度,最后通过仿真实验验证了本文 方法的有效性,并对本文进行总结。

2 共形阵列数学模型

如图1所示,对单极化阵元构成的共形阵列,由 入射信号到阵元间的波程差得到空域导向矢量 *A*(*θ*,*φ*),由入射信号极化矢量在阵元极化方向图上 的投影建立共形阵列极化域导向矢量,并最终得到 共形阵列导向矢量,完成共形阵列建模。

在窄带远场假设条件下,考虑任意一个 N 元共 形阵列,阵列信号的接收模型为:

 $X(t) = \tilde{A}(\theta, \varphi, \gamma, \eta)S(t) + N(t)$ (1) 式中,X(t)为 N×1 的快拍数据矢量,N 为阵元个数; S(t)为 M×1 的入射信号矢量,M 为信源个数;N(t)为 N×1 噪声矢量。 $\tilde{A}(\theta, \varphi, \gamma, \eta)$ 为导向矢量。由 于共形天线单元指向及极化形式存在差异,不同极 化形式的阵元对入射信号的极化响应不同,因此共 形阵列导向矢量中除包含由波程差引起的空域导 向矢量以外,还应包含阵元对入射信号的极化响应 矢量,共形阵列导向矢量 $\tilde{A}(\theta, \varphi, \gamma, \eta)$ 由下式 给出。

$$\widetilde{A} (\theta, \varphi, \gamma, \eta) = A(\theta, \varphi) \odot P(\theta, \varphi, \gamma, \eta)$$
(2)
$$A(\theta, \varphi) = [a(\theta_1, \varphi_1) \ a(\theta_2, \varphi_2) \ \cdots \ a(\theta_M, \varphi_M)]$$
(3)

$$\boldsymbol{a}(\theta_i, \varphi_i) = \left[\exp(-j\omega \boldsymbol{r}_1 \cdot \boldsymbol{v}_i) \exp(-j\omega \boldsymbol{r}_2 \cdot \boldsymbol{v}_i) \cdots \exp(-j\omega \boldsymbol{r}_N \cdot \boldsymbol{v}_i) \right]^{\mathrm{T}}$$
(4)

$$\boldsymbol{P}(\theta,\varphi,\gamma,\eta) = [\boldsymbol{p}(\theta_1,\varphi_1,\gamma_1,\eta_1) \ \boldsymbol{p}(\theta_2,\varphi_2,\gamma_2,\eta_2)]$$

$$\cdots \boldsymbol{p}(\theta_{M},\varphi_{M},\gamma_{M},\eta_{M})] \qquad (5)$$

$$\boldsymbol{p}(\boldsymbol{\theta}_i, \boldsymbol{\varphi}_i, \boldsymbol{\gamma}_i, \boldsymbol{\eta}_i) = \begin{bmatrix} p_{1i} & p_{2i} & \cdots & p_{Ni} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}} \qquad (6)$$

其中, $\tilde{A}(\theta,\varphi,\gamma,\eta)$ 为空域导向矢量 $A(\theta,\varphi)$ 和极 化矢量 $P(\theta,\varphi,\gamma,\eta)$ 的 Hadamard 积(①为矩阵的 Hadamard 积); θ , φ , γ , η 分别为入射信号俯仰角、方 位角、极化角、极化相位差; $\omega = 2\pi/\lambda, \lambda$ 为波长; \mathbf{r}_k 为 第 k 个阵元的位置矢量 $\mathbf{r}_k = [x_k, y_k, z_k]; \mathbf{v}_i$ 为第 i 个信 源的方向矢量 $\mathbf{v}_i = [\sin \theta_i \cos \varphi_i, \sin \theta_i \sin \varphi_i, \cos \theta_i]^{\mathrm{T}}; 极$ 化响应 p_{ki} 为第 i 个信号的极化矢量 \mathbf{u}_i 在第 k 个阵元 方向图 \mathbf{g}_k 上的投影。



3 阵元方向图极化响应

由第2节可知,共形阵列导向矢量由空域导向 矢量和极化域矢量共同确定。空域导向矢量的形 式由阵元位置矢量及信源方向矢量确定;极化域导 向矢量由入射信号极化矢量在每个阵元方向图的 极化投影构成,其中入射信号极化矢量一般在全 局坐标系下表示,各阵元方向图一般在局部坐标 系中表示,而极化投影需要在同一坐标系下进行, 因此需要在全局坐标系和各阵元局部坐标系之间 进行坐标系变换,以实现极化投影。针对该问题, 本文采用欧拉旋转变换完成全局、局部坐标系 变换。

3.1 全局直角坐标系到局部直角坐标系的欧拉旋 转变换

阵元方向图通常在局部极坐标系下表示,通过 将入射信号方向矢量在局部极坐标系下表示,可得 入射信号在阵元局部极坐标系下的入射角,进而得 到阵元方向图响应。

入射信号方向矢量在局部极坐标系下的表示, 可通过全局直角坐标系到局部直角坐标系的欧拉 旋转变换实现。对于如图2给定的常见共形阵列, 按照欧拉旋转的旋转准则,计算全局直角坐标系到 每个阵元局部直角坐标系所需的欧拉旋转角 $D_{x}E_{x}$ F以及对应的欧拉旋转变换矩阵R。常见共形阵列 的欧拉旋转角和旋转矩阵如下:

锥面共形阵列,

$$D_{nm} = \theta_n + 2\pi (m-1) / M_n, E_{nm} = \pi / 2 - \beta, F_{nm} = 0 \quad (7)$$

柱面共形阵列:

 $D_{nm} = \theta_n + 2\pi (m-1) / M_n, E_{nm} = \pi/2, F_{nm} = 0$ (8)球面共形阵列:

$$D_{nm} = \theta_n + 2\pi (m-1) / M_n,$$

$$E_{nm} = \pi / 2 - \sin^{-1} [(r_s - nh) / r_s], F_{nm} = 0 \qquad (9)$$

$$\begin{bmatrix} -\sin D\sin F + \cos E \cos D \cos F & \cos D \sin F + \cos E \sin D \cos F & -\sin E \cos F \\ -\sin D \cos F - \cos E \cos D \sin F & \cos D \cos F - \cos E \sin D \sin F & \sin E \sin F \\ \sin E \cos D & \sin E \sin D & \cos E \end{bmatrix}$$
(10)

上式中局部直角坐标系的定义如下,以阵元切

平面为 $\tilde{X} - \tilde{Y}$ 平面,切平面法线为 \tilde{Z} 轴。D为第一 次,以Z轴为旋转轴沿Z轴负方向逆时针旋转的角 度。E为第二次,以Y为旋转轴逆时针旋转的角度。 F为第三次,以Z为旋转轴逆时针旋转的角度,n为 从下至上的圆环序号,m 为每个圆环逆时针方向阵 元序号,M"为第n层包含的阵元总数,r、为球面共 形阵列的半径。



3.2 局部极坐标系下共形天线单元对入射信号的 响应

通过欧拉旋转变换,将全局极坐标系下的入射

信号方向(θ, φ)转化至局部极坐标系($\tilde{\theta}, \tilde{\varphi}$),再依 据阵元的局部方向图得到其对入射信号的响应 $(g_{\tilde{a}},g_{\tilde{a}})$ 。由单位矢量的极坐标和直角坐标的关 系可得,入射信号方向矢量在全局直角坐标下的表 示为:

 $x = \sin \theta \cos \varphi$, $y = \sin \theta \sin \varphi$, $z = \cos \theta$ (11)利用求得的欧拉旋转矩阵将其变换到局部直 角坐标系:

$$\begin{bmatrix} \widetilde{x}, \widetilde{y}, \widetilde{z} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}} = \boldsymbol{R}(D, E, F) \begin{bmatrix} x, y, z \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$
 (12)

根据式(11)中首角坐标和极坐标关系,可以得 到入射信号单位矢量在阵元局部极坐标系下的 表示:

$$\tilde{\theta} = \arccos(\tilde{z}), \tilde{\varphi} = \arctan(\tilde{y}/\tilde{x}), (\tilde{\varphi} \in [-\pi, \pi))$$
(13)

利用求得的局部极坐标系下第 i 个信号在第 k

个阵元上的入射俯仰方位角 $\tilde{ heta}_{ki}, \tilde{m{\varphi}}_{ki}$ 以及已知的阵 元局部方向图,可求得阵元在局部极坐标系下对入 射信号的响应:

$$\boldsymbol{g}_{k}(\widetilde{\boldsymbol{\theta}}_{ki},\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}_{ki}) = \boldsymbol{g}_{k\widetilde{\boldsymbol{\theta}}}(\widetilde{\boldsymbol{\theta}}_{ki},\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}_{ki})\boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\theta}}}(\widetilde{\boldsymbol{\theta}}_{ki},\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}_{ki}) + \boldsymbol{g}_{k\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}}(\widetilde{\boldsymbol{\theta}}_{ki},\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}_{ki})\boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}}(\widetilde{\boldsymbol{\theta}}_{ki},\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}_{ki}) = \boldsymbol{g}_{ki\widetilde{\boldsymbol{\theta}}}\boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\theta}}} + \boldsymbol{g}_{ki\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}}\boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}}$$

$$(14)$$

其中, $E_{\tilde{\theta}}$ 为局部极坐标系下 $\tilde{\theta}$ 方向基向量; $E_{\tilde{a}}$ 为 局部极坐标系下 $\tilde{\varphi}$ 方向基向量。 $g_{k\tilde{\theta}}(\tilde{\theta}_{ki},\tilde{\varphi}_{ki}),g_{k\tilde{\theta}}$ $(\tilde{\theta}_{ki}, \tilde{\varphi}_{ki})$ 表示第*i*个信号在第*k*个阵元上的方向图 响应,记作 $g_{ki\tilde{a}}$, $g_{ki\tilde{a}}$ 。

4 入射信号极化矢量在阵元极化方向图上 的投影

第2节给出了由波程差引起的空域导向矢量的 表达形式。极化域导向矢量由入射信号极化矢量 在阵元极化方向图上的投影决定,该投影要保证在 同一坐标系下完成,根据共形阵列建模过程可知,

 E_i

 $g_{k\tilde{\theta}}$

共有全局极坐标、直角坐标,局部极坐标、直角坐标 四种坐标系,极化投影在以上四种坐标系中均可实 现,现有文献[16]主要讨论了在全局极坐标下的投 影方法,本文对另外三种坐标系下的投影方法进行 了补充,并验证了四种坐标系投影结果的一致性, 完善了共形阵列建模的理论框架。

4.1 信源全局极坐标系下的极化矢量

全局极坐标系下的信号极化矢量为:

$$\boldsymbol{u}_i = \boldsymbol{u}_{i\theta} \boldsymbol{E}_{\theta} + \boldsymbol{u}_{i\varphi} \boldsymbol{E}_{\varphi} \tag{15}$$

$$u_{i\theta} = \sin(\gamma_i) \exp(j\eta_i), u_{i\varphi} = \cos(\gamma_i) \quad (16)$$
$$\tan \gamma = A_i / A \quad \eta = \phi_i - \phi_i$$

$$(\gamma \in [0, \pi/2], \ \eta \in [0, 2\pi))$$
(17)

其中, E_{θ} 为全局极坐标系下 θ 方向基向量, E_{a} 为全 局极坐标系下 φ 方向基向量。 γ 为极化角, η 为极 化相位差。 A_{θ}, A_{σ} 为 θ, φ 方向电场幅度, $\phi_{\theta}, \phi_{\sigma}$ 为 θ, φ 方向相位。

4.2 三种极化投影方式

第i个入射信号在共形阵列上的极化投影矢量 可以表示为:

 $\boldsymbol{p}(\theta_i, \varphi_i, \boldsymbol{\gamma}_i, \boldsymbol{\eta}_i) = \begin{bmatrix} p_{1i} & p_{2i} & \cdots & p_{Ni} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}} \quad (18)$ 利用式(5)得到极化矢量 P,并利用空域导向

矢量 A 和极化矢量 P 得到共形阵列的导向矢量 \tilde{A} 。

 $\widetilde{A}(\theta, \varphi, \gamma, \eta) = A(\theta, \varphi) \odot P(\theta, \varphi, \gamma, \eta) \quad (19)$

如图3所示,在利用信号极化矢量投影到阵元 方向图的方法来计算极化投影 pki时,可以在全局极 坐标系、全局直角坐标系、局部直角坐标系、局部极 坐标系等四种坐标系下进行,其中全局极坐标系中 的投影方法(如图3(a)所示)在文献[16]中论述, 以下分别对其他三种投影方法进行说明(如图3 (b)、(c)、(d)所示)。

4.2.1 全局直角坐标系下极化投影

全局直角坐标系下极化投影需求得全局直角 坐标系下方向图响应g和信号极化矢量u,第i个人 射信号在第 k 个阵元方向图上的极化响应可在全局 **首角坐标系下表示为**:

$$\boldsymbol{g}_{k}(\widetilde{\boldsymbol{\theta}}_{ki},\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}_{ki}) = \boldsymbol{g}_{ki\,\widetilde{\boldsymbol{\theta}}} \boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\theta}}} + \boldsymbol{g}_{ki\,\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}} \boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}} = \boldsymbol{g}_{kix} \boldsymbol{E}_{x} + \boldsymbol{g}_{kiy} \boldsymbol{E}_{y} + \boldsymbol{g}_{kiz} \boldsymbol{E}_{z}$$

$$(20)$$

极坐标系与直角坐标系单位矢量之间的变换关系 如下[12]:



Fig. 3 The projection of the polarization vector of the incident signal on the polarization pattern of the array element

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{E}_{r}, \boldsymbol{E}_{\theta}, \boldsymbol{E}_{\varphi} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} g_{r} \\ g_{\theta} \\ g_{\varphi} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{i} \boldsymbol{n} \theta \cos \varphi & \cos \theta \cos \varphi & -\sin \varphi \\ \sin \theta \sin \varphi & \cos \theta \sin \varphi & \cos \varphi \\ \cos \theta & -\sin \theta & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} g_{r} \\ g_{\theta} \\ g_{\varphi} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{x}, \boldsymbol{y}, \boldsymbol{z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} g_{x} \\ g_{y} \\ g_{z} \end{bmatrix}$$
(21)

上式给出了同一矢量在全局极坐标系和直角 坐标系中的坐标变换关系,局部坐标系下变换关系 同理, E_r , E_θ , E_ω 表示基向量, g_r , g_θ , g_ω 表示相应坐 标系下的坐标,同理gx,gx,gz表示同一矢量在直角 坐标系下的直角坐标。

首先求解方向图极化响应在全局直角坐标系 下的表示。第3节中推导出局部极坐标系下方向图 极化响应 g_{kie} g_{kie},由于电场强度方向垂直于传播方 向,因此gkir =0,则由式(21)极坐标和直角坐标关

 u_{i} \boldsymbol{g}_{i} g_{kz} E_{y} $\overline{g_{ky}}$

(b) 全局直角坐标系极化 投影示意图 (b) Schematic diagram of the

polarization projection of the global rectangular coordinate system

 $u_{i\tilde{\theta}}$

系以及求得的 $g_{ki\tilde{e}}g_{ki\tilde{e}}$,可得式(20)中局部直角坐 标系下单元方向图的 $E_{\tilde{x}}, E_{\tilde{y}}, E_{\tilde{z}}$ 方向分量 $g_{ki\tilde{x}}$, $g_{ki\tilde{y}}, g_{ki\tilde{z}}$ 为:

$$\begin{cases} g_{ki\tilde{x}} = g_{k\tilde{\theta}} \left(\tilde{\theta}_{ki}, \tilde{\varphi}_{ki} \right) \cos \tilde{\theta}_{ki} \cos \tilde{\varphi}_{ki} - g_{k\tilde{\varphi}} \left(\tilde{\theta}_{ki}, \tilde{\varphi}_{ki} \right) \sin \tilde{\varphi}_{ki} \\ = g_{ki\tilde{\theta}} \cos \tilde{\theta}_{ki} \cos \tilde{\varphi}_{ki} - g_{ki\tilde{\varphi}} \sin \tilde{\varphi}_{ki} \\ g_{ki\tilde{y}} = g_{k\tilde{\theta}} \left(\tilde{\theta}_{ki}, \tilde{\varphi}_{ki} \right) \cos \tilde{\theta}_{ki} \sin \tilde{\varphi}_{ki} + g_{k\tilde{\varphi}} \left(\tilde{\theta}_{ki}, \tilde{\varphi}_{ki} \right) \cos \tilde{\varphi}_{ki} \\ = g_{ki\tilde{\theta}} \cos \tilde{\theta}_{ki} \sin \tilde{\varphi}_{ki} + g_{ki\tilde{\varphi}} \cos \tilde{\varphi}_{ki} \\ g_{ki\tilde{z}} = -g_{k\tilde{\theta}} \left(\tilde{\theta}_{ki}, \tilde{\varphi}_{ki} \right) \sin \tilde{\theta}_{ki} = -g_{ki\tilde{\theta}} \sin \tilde{\theta}_{ki} \end{cases}$$
(22)

再由欧拉旋转可求得方向图响应在全局直角 坐标系下的表示:

 $[g_{kix},g_{kiy},g_{kiz}]^{T} = R_{k}^{-1} \cdot [g_{ki\bar{x}},g_{ki\bar{y}},g_{ki\bar{z}}]^{T}$ (23) 其中,第*i*个信号在第*k*个阵元上的方向图响应和 俯仰方位角由式(13)、(14)给出。 R_{k}^{-1} 为第*k*个阵 元的旋转矩阵 R_{k} 的逆矩阵。

信号极化矢量在全局直角坐标下的表示方法如下。第*i*个入射信号的极化矢量可在全局直角坐标系下表示为:

 $u_{i}(\theta_{k},\varphi_{k}) = u_{i\theta}(\theta_{i},\varphi_{i})E_{\theta}(\theta_{i},\varphi_{i}) + u_{i\varphi}(\theta_{i},\varphi_{i})E_{\varphi}(\theta_{i},\varphi_{i}) = u_{ix}E_{x} + u_{iy}E_{y} + u_{iz}E_{z}$ (24) 类似于式(22),上式中可求得基向量 E_{x}, E_{y}, E_{z} 方 向的分量 u_{ix}, u_{iy}, u_{iz} 为:

$$\begin{cases}
 u_{ix} = u_{i\theta}\cos\theta_i\cos\varphi_i - u_{i\varphi}\sin\varphi_i \\
 u_{iy} = u_{i\theta}\cos\theta_i\sin\varphi_i + u_{i\varphi}\cos\varphi_i \\
 u_{iz} = -u_{i\theta}\sin\theta_i
 \end{cases}$$
(25)

最后利用在全局直角坐标系下的信号极化矢 量和阵元方向图响应可以求得第*i*个信号在第*k*个 阵元上的极化投影为:

 $p_{ki} = \boldsymbol{u}_{i} \cdot \boldsymbol{g}_{k} = u_{ix} \cdot g_{kix} + u_{iy} \cdot g_{kiy} + u_{iz} \cdot g_{kiz}$ (26) **4.2.2** 局部直角坐标系下极化投影

局部直角坐标系下极化投影需求得局部直角 坐标系下方向图响应g和信号极化矢量u。第i个 入射信号在第k个阵元方向图上的极化响应,可在 局部直角坐标系下表示为:

$$\boldsymbol{g}_{k}(\boldsymbol{\theta}_{ki},\boldsymbol{\tilde{\varphi}}_{ki}) = g_{ki\tilde{\theta}}\boldsymbol{E}_{\tilde{\theta}} + g_{ki\tilde{\varphi}}\boldsymbol{E}_{\tilde{\varphi}} = g_{ki\tilde{x}}\boldsymbol{E}_{\tilde{x}} + g_{kiy}\boldsymbol{E}_{\tilde{y}} + g_{kiz}\boldsymbol{E}_{\tilde{z}}$$

$$(27)$$

上式中局部坐标系下每个阵元单元方向图的 $E_{\tilde{x}}$, $E_{\tilde{y}}$, $E_{\tilde{z}}$ 方向分量 $g_{ki\tilde{x}}$, $g_{ki\tilde{y}}$, $g_{ki\tilde{z}}$ 在(23)中给出。 信号极化矢量在全局直角坐标下的表示方法如下。将全局极坐标系下的信号极化矢量 *u_i* 在局部直角坐标下表示:

$$\boldsymbol{u}_{i}(\theta_{i},\varphi_{i}) = u_{i\theta}(\theta_{i},\varphi_{i})\boldsymbol{E}_{\theta}(\theta_{i},\varphi_{i}) + u_{i\varphi}(\theta_{i},\varphi_{i})\boldsymbol{E}_{\varphi}(\theta_{i},\varphi_{i}) = u_{ki\tilde{x}}\boldsymbol{E}_{\tilde{x}} + u_{ki\tilde{y}}\boldsymbol{E}_{\tilde{y}} + u_{ki\tilde{z}}\boldsymbol{E}_{\tilde{z}}$$

$$(28)$$

式(25)已推导出全局直角坐标系下信号极化 矢量的 u_{ix}, u_{iy}, u_{iz} 分量,因此上式中局部直角坐标系 下信号极化矢量的 $E_{\bar{x}}, E_{\bar{y}}, E_{\bar{z}}$ 方向分量 $u_{i\bar{x}}, u_{i\bar{y}}, u_{i\bar{z}}$ 需经欧拉旋转变换得到:

 $\begin{bmatrix} u_{ki\tilde{x}}, u_{ki\tilde{y}}, u_{ki\tilde{z}} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}} = R_{k} \cdot \begin{bmatrix} u_{ix}, u_{iy}, u_{iz} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$ (29)

利用局部直角坐标系下的信号极化矢量和阵 元方向图响应可以求得第*i*个信号在第*k*个阵元上 的极化投影为:

$$p_{ki} = \boldsymbol{u}_{i} \cdot \boldsymbol{g}_{k} = u_{ki\tilde{x}} \cdot g_{ki\tilde{x}} + u_{ki\tilde{y}} \cdot g_{ki\tilde{y}} + u_{ki\tilde{z}} \cdot g_{ki\tilde{z}}$$
(30)

4.2.3 局部直角坐标系下极化投影

局部极坐标系下极化投影需求得局部极坐标 系下方向图响应g和信号极化矢量u。第i个入射 信号在第k个阵元方向图上的极化响应,可在局部 极坐标系下表示为:

$$\boldsymbol{g}_{k}(\ \widetilde{\boldsymbol{\theta}}_{ki}, \, \widetilde{\boldsymbol{\varphi}}_{ki}) = \boldsymbol{g}_{ki\widetilde{\boldsymbol{\theta}}} \boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\theta}}} + \boldsymbol{g}_{ki\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}} \boldsymbol{E}_{\widetilde{\boldsymbol{\varphi}}}$$
(31)

信号极化矢量在全局直角坐标下的表示方法如下。将全局极坐标系下的信号极化矢量 *u_i* 在局部极坐标系下表示:

 $\boldsymbol{u}_{i}(\boldsymbol{\theta}_{i},\boldsymbol{\varphi}_{i}) = u_{i\theta}(\boldsymbol{\theta}_{i},\boldsymbol{\varphi}_{i})\boldsymbol{E}_{\theta}(\boldsymbol{\theta}_{i},\boldsymbol{\varphi}_{i}) +$

 $u_{i\varphi}(\theta_{i},\varphi_{i})E_{\varphi}(\theta_{i},\varphi_{i})=u_{ki\tilde{\theta}}E_{\tilde{\theta}}+u_{ki\tilde{\varphi}}E_{\tilde{\varphi}}$ (32) 根据式(21)中同一矢量在不同坐标系下的坐标关 系,可得上式中信号极化矢量的 $E_{\tilde{\theta}},E_{\tilde{\varphi}}$ 方向分量 $u_{i\tilde{\theta}},u_{i\tilde{\varphi}}$:

$$u_{ki\tilde{\theta}} = -u_{ki\tilde{z}} / \sin \tilde{\theta}_{ki}, u_{ki\tilde{\varphi}} = -u_{ki\tilde{x}} \sin \tilde{\varphi}_{ki} + u_{ki\tilde{y}} \cos \tilde{\varphi}_{ki}$$
(33)

其中, $u_{i\tilde{x}}$, $u_{i\tilde{y}}$, $u_{i\tilde{z}}$ 在式(29)中推导得出。局部坐标 下的($\tilde{\theta}_{ki}$, $\tilde{\varphi}_{ki}$)由式(13)给出。

则利用在局部极坐标系下的信号极化矢量和 阵元方向图响应可以求得极化投影为:

 $p_{ki} = \boldsymbol{u}_{i} \cdot \boldsymbol{g}_{k} = u_{ki\tilde{\theta}} \cdot g_{ki\tilde{\theta}} + u_{ki\tilde{\phi}} \cdot g_{ki\tilde{\phi}} \quad (34)$ **4.3** 共形阵列建模复杂度分析

四种方法建模流程图及复杂度如图4所示。

$$\begin{split} & (\theta_{i},\varphi_{i}) \xrightarrow{2K} (x_{i},y_{i},z_{i}) \xrightarrow{R} (\tilde{x}_{ik},\tilde{y}_{ik},\tilde{z}_{ik}) \rightarrow (\tilde{\theta}_{ik},\tilde{\varphi}_{ik}) \xrightarrow{g} (g_{ik\bar{\theta}},g_{ik\bar{\theta}})}{(\theta_{ik},\theta_{ik}) \xrightarrow{g} (g_{ik\bar{\theta}},g_{ik\bar{\theta}})} (g_{ik\bar{x}},g_{ik\bar{y}},g_{ik\bar{y}}) \xrightarrow{R^{T}} (g_{ikx},g_{iky},g_{ikz}) \xrightarrow{g_{ik\bar{\theta}}} (g_{ik\bar{x}},g_{ik\bar{\theta}}) \xrightarrow{g_{ik\bar{\theta}}} (g_{ik\bar{\theta}},g_{ik\bar{\theta}}) \xrightarrow{g_{ik\bar{\theta}}} (g_{ik\bar{x}},g_{ik\bar{\theta}}) \xrightarrow{g_{ik\bar{\theta}}} (g_{ik\bar{x}},g_{ik\bar{\theta}}) \xrightarrow{g_{ik\bar{\theta}}} (g_{ik\bar{x}},g_{ik\bar{\theta}}) \xrightarrow{g_{ik\bar{\theta}}} (g_{ik\bar{\theta}},g_{ik\bar{\theta}}) \xrightarrow{g_{ik$$

图 4 四种方法建模流程图及计算复杂度 Fig. 4 Four methods of modeling flowchart and computational complexity

计算复杂度采取文献[8]的定义,主要计算建 模过程中实数乘法的次数。共形阵列建模计算量 主要体现在全局坐标系下欧拉旋转变换、方向图响 应计算、局部坐标系下欧拉旋转变换等方面。

设K为信源数,M为阵元数,上图中R表示欧 拉旋转变换,g表示计算方向图响应函数。计算不 同建模方法所需的实数乘法次数。其中,由式(11) 可知,K个信号极坐标转化到直角坐标需要的实数 乘法次数为 2K 次, h(10) 可知, M 个阵元的旋转矩 阵 R 所需计算量为 16M 次, 全局和局部坐标系下欧 拉旋转的计算量为9KM次。观察式(25)可得,信号 极化分量从全局极坐标系转化到全局直角坐标系 的计算量为7K次,而由于不同阵元在同一方向的 方向图极化分量不同,因此方向图响应分量从局部 极坐标系转化到局部直角坐标系则需要 7KM 次乘 法。又因为不同方向图表达式不同且不同建模方 法都需进行相同的方向图计算,因此不影响计算复 杂度的相对大小。由上图可知,文献[16]在全局极 坐标系下进行极化投影所需计算量为(2K+16M+ 9KM+7KM+16M+9KM+3KM = (28KM+32M+2K); 本文所提出全局直角坐标系下极化投影计算量为 (2K+16M+9KM+7KM+16M+9KM+7K) = (25KM+32M+9K);局部直角坐标系所需计算量为(2K+16M +9KM+7KM+7K+9KM) = (25KM+16M+9K);局部极 坐标系所需计算量为(2K+16M+9KM+7K+9KM+ 3KM)=(21KM+16M+9K)。

若取信源数为*K*=1,阵元数*M*=8,四种方法所 需计算量如表1所示。

表1 四种方法建模计算复杂度比较(实数乘法次数)

Tab. 1 Comparison of modeling calculation amount of four methods (Real number addition times)

阵形	文献[16]极	全局直角	局部直角	局部极坐
	化投影	坐标极化	坐标极化	标极化投
	结果	投影结果	投影结果	影结果
任意阵型	482	465	337	305

若以文献[16]中全局极坐标系极化投影所需 实数乘法次数为基准,四种建模方法所需的计算复 杂度之比为1.0:0.97:0.69:0.63。可以看出,局部 极坐标系极化投影用时最短,文献[16]用时最长。 整体而言,相比于全局坐标系下投影的方法,局部 坐标系下投影方法由于可以同时进行信号方向矢 量和极化分量的欧拉旋转,因此可减少一次欧拉旋 转矩阵 *R* 的计算,因此局部坐标系下极化投影复杂 度更低。

5 共形阵列建模仿真实验

为验证本文方法的有效性,分别对锥面、柱

面、球面等三种常见的共形阵列在四种坐标系下 进行极化投影,对得到的四种建模结果进行 对比。

仿真实验1 有效性验证

在仿真实验中采用单极化阵元,不失一般性, 取圆环数目为1,各阵元均匀分布,阵元个数为8 个。对于锥面共形阵列,半顶角取20°,坐标原点 到圆环的距离取0.5 m;对于柱面共形阵列,圆环 半径取0.2 m;对于球面共形阵列,球半径取 0.2 m,坐标原点到圆环的距离取0.1 m。单元方 向图取

$$g_{\tilde{\theta}} = \begin{cases} 1, 0 \leq \tilde{\theta} \leq \pi/2 \\ 0, \pi/2 \leq \tilde{\theta} \leq \pi \end{cases}, \ g_{\tilde{\varphi}} = 0 \tag{35}$$

信源个数为1个,波长取0.1m,信源的俯仰角 为15°,方位角为0°,极化方式为45°线极化,极化相 位差为0°,考虑遮蔽效应。根据以上仿真条件,得 到不同投影方式下得到的极化矢量。对比本文建 模方法和在全局极坐标系下投影的建模方法用以 验证本文方法的有效性,建模结果如表2、表3、表4 所示。

从表2、表3、表4结果可以看出,本文方法和文 献[16]方法得到的极化矢量相同,验证了本文所提 三种极化投影建模方法的有效性。

表2 锥面共形阵列四种方法得到的极化矢量 pki

Tab. 2	Polarization vector p_{ki} obtained by four methods
	of cone conformal array

阵元 编号	文献[16]极 化投影 结果	全局直角 坐标极化 投影结果	局部直角 坐标极化 投影结果	局部极坐 标极化投 影结果
1	-0.7071	-0.7071	-0.7071	-0.7071
2	-0.9959	-0.9959	-0.9959	-0.9959
3	-0.6377	-0.6377	-0.6377	-0.6377
4	0.0472	0.0472	0.0472	0.0472
5	0.7071	0.7071	0.7071	0.7071
6	0.9989	0.9989	0.9989	0.9989
7	0.7703	0.7703	0.7703	0.7703
8	0.0909	0.0909	0.0909	0.0909

表3 柱面共形阵列四种方法得到的极化矢量 pki

Tab. 3 Polarization vector p_{ki} obtained by four methods of cylindrical conformal array

阵元 编号	文献[16]极 化投影 结果	全局直角 坐标极化 投影结果	局部直角 坐标极化 投影结果	局部极坐 标极化投 影结果
1	-0.7071	-0.7071	-0.7071	-0.7071
2	-0.9998	-0.9998	-0.9998	-0.9998
3	-0.7071	-0.7071	-0.7071	-0.7071
4	0	0	0	0
5	0	0	0	0
6	0	0	0	0
7	0.7071	0.7071	0.7071	0.7071
8	0.0173	0.0173	0.0173	0.0173

表4 球面共形阵列四种方法得到的极化矢量 pki

Tab. 4Polarization vector p_{ki} obtained by four methods
of spherical conformal array

阵元 编号	文献[16]极 化投影 结果	全局直角 坐标极化 投影结果	局部直角 坐标极化 投影结果	局部极坐 标极化投 影结果
1	-0.7071	-0.7071	-0.7071	-0.7071
2	-0.9904	-0.9904	-0.9904	-0.9904
3	-0.5948	-0.5948	-0.5948	-0.5948
4	0.0811	0.0811	0.0811	0.0811
5	0.7071	0.7071	0.7071	0.7071
6	0.9967	0.9967	0.9967	0.9967
7	0.8038	0.8038	0.8038	0.8038
8	0.1385	0.1385	0.1385	0.1385

仿真实验2 全局坐标系建模方法在广义信号 子空间拟合算法中的应用

为验证所提出建模方法的适用性,本文利用较 有应用价值的广义信号子空间拟合算法进行验证, 广义信号子空间拟合算法实现了 DOA 和极化信息 的解耦合,相比于传统子空间类算法广义信号子空 间拟合可直接进行 DOA 估计而无需考虑极化信息, 减少计算量,且适用于相干信源,但现有文献并未 对共形阵列下的广义信号子空间拟合算法进行讨 论。文献[21]详细介绍了广义信号子空间拟合算 法,这里不做具体展开。针对共形阵列,采用文献 [21]中的表达形式,算法要求将导向矢量模型在全 局直角坐标下投影,可将阵列流形重写为:

$$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} \mathbf{S}_{\theta_1, \varphi_1} \mathbf{F} \mathbf{G}_{\theta_1, \varphi_1} \mathbf{h}_{\gamma_1, \eta_1}, \mathbf{S}_{\theta_2, \varphi_2} \mathbf{F} \mathbf{G}_{\theta_2, \varphi_2} \mathbf{h}_{\gamma_2, \eta_2}, \cdots, \\ \mathbf{S}_{\theta_{k', \varphi_k'}} \mathbf{F} \mathbf{G}_{\theta_{k', \varphi_k'}} \mathbf{h}_{\gamma_{k', \eta_k'}} \end{bmatrix}$$
(36)

K为信源数,S为对角化空域导向矢量,F为全局直角坐标系下的方向图响应, G_{θ_i,φ_i} 为全局坐标系下的坐标转换矩阵, h_{γ_i,η_i} 为全局极坐标下信号极化 矢量, $G_{\theta_i,\varphi_i}h_{\gamma_i,\eta_i}$ 为全局直角坐标系下信号极化矢量, 对应式(25)。文献[21]中采用的是一般的双正交 偶极子组成的极化敏感阵列,各阵元指向相同,可 不考虑方向图影响,全局直角坐标下的方向图响应 矩阵F退化为极化敏感矩阵,只取决于阵元摆放方 式,当阵型固定,极化敏感矩阵F固定不变。而共 形阵列由于阵元方向图指向不同,对于不同方向的 信号,方向图响应矩阵F不同,需用欧拉旋转变换 进行计算,即通过式(22)、(23)计算F,最后在全局 直角坐标系下投影得到共形阵列导向矢量。

文献[21]指出,广义信号子空间拟合代价函数为:

$$P_{\text{GSSF}} = \arg \max_{\boldsymbol{\theta}, \boldsymbol{\sigma}} (1/\text{tr} \{ \boldsymbol{P}_{\boldsymbol{Q}}^{\perp} \boldsymbol{E}_{\boldsymbol{s}} \boldsymbol{E}_{\boldsymbol{s}}^{\text{H}} \})$$
(37)

$$\boldsymbol{Q} = \boldsymbol{S}_{\theta,\varphi} \boldsymbol{F}_{\theta,\varphi} \boldsymbol{G}_{\theta,\varphi} \tag{38}$$

上式中 E_s 为L个最大特征值对应的信号子空间,L为不相关信源个数, P_e^{\perp} 为矩阵Q的正交投影矩阵。

在仿真实验中选取柱面共形阵列,采用单极化 阵元,圆环数目为1,各阵元均匀分布,阵元个数为 12个,信源个数为2个,波长取0.1m,信号形式为 复正弦信号,采用相干信源,信噪比为20,快拍数取 200,信号参数为($\theta_1, \varphi_1, \gamma_1, \eta_1$) = (90°,20°,45°, 0°),($\theta_2, \varphi_2, \gamma_2, \eta_2$) = (90°,40°,45°,0°),假设信号 均从同一平面入射,相干信源方位角谱峰搜索结果 如图5所示。

从图中可以看出,相干信源得到分辨,在预期 位置出现两相干信源方位角,利用全局直角坐标系 下投影对共形阵列建模可将广义信号子空间拟合 算法应用于共形阵列中,验证了将广义信号子空间



图 5 广义信号子空间拟合谱峰搜索结果



拟合算法用于共形阵列的可行性。

仿真实验3 时间复杂度分析

仿真条件同实验1,对四种建模方法分别进行 100000 次重复实验,统计计算机仿真平均运行时 间,对比四种方法运行时间,结果如表5 所示。

表5 四种建模方法平均消耗时间(时间:μs)

Tab. 5 The average running time of the four

methods of modeling (time: µs)

阵形	文献[16]极 化投影 结果	全局直角 坐标极化 投影结果	局部直角 坐标极化 投影结果	局部极坐 标极化投 影结果
锥面	56.684	53.915	44.241	42.243
柱面	57.702	53.884	45.125	42.670
球面	55.652	53.348	44.578	42.182

以文献[16]中全局极坐标系极化投影所需运行 时间为基准,锥面共形阵列四种建模方法所需的相对 时间比为1.0:0.95:0.78:0.74;柱面共形阵列四种建 模方法所需的相对时间比为1.0:0.93:0.78:0.74;球 面共形阵列四种建模方法所需的相对时间比为1.0: 0.95:0.80:0.76。对比表1中四种方法所需理论相 对时间和表5中四种方法所需相对时间可知,共形 阵列理论建模复杂度和实际复杂度基本吻合,理论 运行时间和实际运行时间的主要误差来源于方向 图极化响应的运算时间,由于不同阵元方向图表达 式不同,且四种方法均需计算相同的方向图极化响应 的影响。 对比表 5 中不同建模方法的运行时间,本文中 局部极坐标系下的投影用时最短,文献[16]方法用 时最长。与理论时间相符合。

6 结论

本文针对锥面、柱面、球面等三种典型的共形 阵列天线,对基于欧拉旋转的共形阵列建模方法进 行了补充,提出在全局直角坐标系、局部直角坐标 系、局部极坐标系下进行极化投影过程得到极化矢 量的方法,丰富了共形阵列建模的理论内涵。仿真 结果表明,本文所提三种建模方法与已有建模方法 的结果一致,证明了方法的有效性;其中,全局坐标 系下极化投影共形阵列建模方法更便于将广义信 号子空间拟合、流形分离等算法应用于共形阵列, 具有较好的实用价值,局部坐标系下极化投影共形 阵列建模方法的计算复杂度更低,在实际应用中可 根据不同的需求采取不同的建模方法。

参考文献

- ZHANG Xiaowen, LIAO Guisheng, YANG Zhiwei, et al. Parameter estimation based on Hough transform for airborne radar with conformal array[J]. Digital Signal Processing, 2020, 107.
- [2] LIU Dali, LI Lei, CHEN Xinhong. Pattern synthesis of a practical conformal hydrophone array via second-order cone programming [J]. Cluster Computing, 2019, 22: 8379-8386.
- [3] YU Xiaomeng, ZHANG Yan, DONG Tao, et al. A novel and efficient synthesis approach on antenna radiation pattern for conformal array [C] // 2016 IEEE International Conference on Communication Systems (ICCS), 2016: 1-4.
- [4] LU Yiling, XIANG Yin, ZHAO Yikun, et al. Fast digital beamforming for conformal array[C] // 2019 IEEE International Conference on Signal, Information and Data Processing (ICSIDP), 2019: 1-4.
- [5] WANG Zhanze, SUN Yuze, LI Shuai, et al. Null widening method for conformal array based on covariance matrix enhancement[J]. The Journal of Engineering, 2019, 2019(60): 6390-6393.
- [6] 刘帅,周洪娟,金铭,等. 锥面共形阵列天线的极化-DOA估计[J]. 系统工程与电子技术,2012,34(2): 253-257.

LIU Shuai, ZHOU Hongjuan, JIN Ming, et al. Polarization-DOA estimation for conical conformal array antennas [J]. Systems Engineering and Electronics, 2012, 34 (2): 253-257. (in Chinese)

- [7] 周义建,王布宏,齐子森,等. 柱面共形阵列天线 WSF 算法 DOA 估计性能分析[J]. 空军工程大学学报(自 然科学版),2008(4):74-78.
 ZHOU Yijian, WANG Buhong, QI Zisen, et al. Performance analysis of WSF algorithm DOA estimation of cylindrical confomal array antenna[J]. Journal of Air Force Engineering University (Natural Science Editon), 2008 (4): 74-78. (in Chinese)
- [8] 刘帅,韩勇,闫锋刚,等. 锥面共形阵列极化-DOA 估计的降维 MUSIC 算法[J]. 哈尔滨工业大学学报,2017,49(5):36-41.

LIU Shuai, HAN Yong, YAN Fenggang, et al. Polarization-DOA estimation for conical conformal array based on dimension reduced MUSIC[J]. Journal of Harbin Institute of Technology, 2017, 49(5): 36-41. (in Chinese)

- [9] LAN Xiaoyu, WANG Lening, WANG Yupeng, et al. Tensor 2-D DOA estimation for a cylindrical conformal antenna array in a massive MIMO system under unknown mutual coupling[J]. IEEE Access, 2018, 6: 7864-7871.
- [10] 张羚,郭英,邹峰,等. 锥面共形阵列非圆信号 2D-DOA 估计[J]. 系统工程与电子技术,2018,40(5):989-996.
 ZHANG Ling, GUO Ying, ZOU Feng, et al. 2D-DOA estimation on conical conformal array antennas for noncircular signals [J]. Systems Engineering and Electronics, 2018, 40(5): 989-996. (in Chinese)
- [11] FERRARA E, PARKS T, Direction finding with an array of antennas having diverse polarizations[J]. IEEE Transactions on Antennas and Propagation, 1983, 31(2): 231-236.
- [12] 庄钊文,徐振海,肖顺平,等. 极化敏感阵列信号处理
 [M].北京:国防工业出版社,2005:200-226.
 ZHUANG Zhaowen, XU Zhenhai, XIAO Shunping, et al. Signal processing of polarization sensitive Array[M].
 Beijing: National Defense Industry Press, 2005: 200-226. (in Chinese)
- [13] YANG Peng, YANG Feng, NIE Zaiping. DOA estimation with sub-array divided technique and interporlated ES-PRIT algorithm on a cylindrical conformal array antenna
 [J]. Progress in Electromagnetics Research, 2010, 103: 201-216.
- [14] Burger H A. Use of euler rotation angles for generating antenna patterns [J]. IEEE Antennas and Propagation

Magazine, 1995, 37(2): 56-63.

- [15] MILIGAN T. More applications of euler rotation angles
 [J]. IEEE Antennas and Propagation Magazine, 1999, 41(4): 78-83.
- [16] 王布宏,郭英,王永良,等. 共形天线阵列流形的建模 方法[J]. 电子学报,2009,37(3):481-484.
 WANG Buhong, GUO Ying, WANG Yongliang, et al. Array manifold modeling for conformal array antenna[J]. Acta Electronica Sinica, 2009, 37(3): 481-484. (in Chinese)
- [17] 齐子森,郭英,姬伟峰,等. 锥面共形阵列天线盲极化 DOA 估计算法[J]. 电子学报,2009,37(9):1919-1925.
 QI Zisen, GUO Ying, JI Weifeng. et al. Blind DOA estimation algorithm for conical conformal array antenna with respect to polarization diversity[J]. Acta Electronica Sinica, 2009, 37(9): 1919-1925. (in Chinese)
- [18] 匡开锋,徐友根,刘志文. 共形阵列非圆信号波达方向 估计算法[J]. 信号处理,2015,31(5):551-558.
 KUANG Kaifeng, XU Yougen, LIU Zhiwen. Direction of arrival estimation for noncircular signals using conformal array[J]. Journal of Signal Processing, 2015, 31(5): 551-558. (in Chinese)
- [19] 侯青松,郭英,王布宏,等. 共形阵列天线振动条件下 稳健的 DOA 估计及位置误差校正[J]. 信号处理, 2010,26(11):1756-1760.

HOU Qingsong, GUO Ying, WANG Buhong, et al. Robust direction finding and position errors calibration for conformal array antenna in the presence of vibration[J]. Journal of Signal Processing, 2010, 26 (11): 1756-1760. (in Chinese)

[20] ZHUANG Jie, XIONG Hao, WANG Wei, et al. Applica-

tion of manifold separation to parametric localization for incoherently distributed sources [J]. IEEE Transactions on Signal Processing, 2018, 66(11): 2849-2860.

[21] 徐友根,刘志文. 广义信号子空间拟合角度-极化联合估计[J]. 北京理工大学学报,2010,30(7):835-839.
XU Yougen, LIU Zhiwen. Joint angle-polarization estimation via generalized signal-subspace fitting[J]. Transactions of Beijing Institute of Technology, 2010, 30(7): 835-839. (in Chinese)

作者简介



孙仕礼 男,1998 年生,黑龙江哈尔 滨人,哈尔滨工业大学(威海)信息科学 与工程学院硕士研究生,主要研究方向为 阵列信号处理。

E-mail: sunshili12345678@163.com





刘 帅 男,1980 年生,黑龙江哈尔 滨人,哈尔滨工业大学(威海)信息科学 与工程学院副教授,博士,主要研究方向 为共形阵列、极化敏感阵列智能优化极 化-DOA 参数估计方法,常规阵列及极化 敏感阵列鲁棒波束形成算法。

E-mail: liu_shuai_boy@163.com

金 铭 男,1968 年生,黑龙江哈尔 滨人,哈尔滨工业大学(威海)信息科学 与工程学院教授,博士,主要研究方向为 雷达系统设计、阵列信号处理、电子对抗 与反对抗。

E-mail: jinming0987@163.com