时间反演电磁波超分辨率特性*

葛广顶 王秉中* 黄海燕 郑 罡

(电子科技大学应用物理研究所,成都 610054) (2009年3月13日收到 2009年4月7日收到修改稿)

时间反演电磁波在特定的远场环境下具有超分辨率特性.结合时间反演技术构建具有超分辨率特性的模型进 行仿真,对结果分析后筛选出能够实现超分辨率特性的关键因素,可为实用的小型化、多天线无线通信系统的设计 提供指导.

关键词:时间反演电磁波,时间反演技术,超分辨率 PACC:4110H,4190,4230H

1.引 言

超分辨率最早应用于光学亚波长成像 光学亚 波长成像在近场探测物体本身包含的精细结构对应 的高频分量以实现超分辨率特性,2000年,Pendry^[1] 在理论上证明了同时具有负介电常数和负磁导率特 性的介质可以突破衍射极限从而构成具有超分辨率 特性的完美透镜,并指出双负介质通过放大隐失波 在近场具有超分辨率特性,从而开启了研究双负介 质中隐失波传播特性的大门^[2-6].随后 Pendry^[7]指出 时间反演技术与双负介质的材料在展现超分辨率特 性方面有着类似的共性.早在 2002 年 ,Rosny 等^{8]}已 使用时间反演技术在近场发现了超分辨率的现象. 但这种方法需要预知源信号,应用受到一些限制,文 献9 给出了一种方案,在未知源信号的情况下也能 实现超分辨率的空间聚焦特性,其方法是在待分辨 目标的近场放置一个探测点,用以记录源信号的场, 结合远场测试的结果重构一个近似函数 能够得到 超分辨率的空间聚焦特性,但此方法的实验结果受 到环境中噪声的干扰比较严重.2007年,Lerosev 等^[10]给出了一种微结构天线,这种结构结合时间反 演技术在封闭且具有强反射的环境下,可把隐失波 信息转换到传播波中,从而在远场环境下得以建立 具有超分辨率特性的高速率通信系统,本文构建与 文献 10 中类似的模型进行仿真后,筛选出实现超

分辨率特性的关键因素,以期对具有超分辨率特性的新型多天线无线通信系统提供设计指导.

2. 仿真模型及方案

如图 1(a)所示 整个仿真系统放置在一个半封 闭的金属矩形腔内,面 *ABCD* 完全开口,腔内外由空 气均匀填充.时间反演天线阵列由 3 个 $\lambda/2$ 偶极子 天线组成,这种用作时间反演的装置通常称为时间 反演镜(TRM).发射调制高斯脉冲信号的频谱带宽 为 0.1—8 GHz, λ 为中心频率 4 GHz 对应的波长.微 结构天线阵列由 5 个改进后的同轴探针按图 1(b) 的方式排成一排,每个天线周围随机放置一些金属 丝 天线之间的间隔是 $\lambda/15$,与 TRM 中心的距离 是 4 λ .

首先由 2 号微结构天线发射调制高斯脉冲信号 $x_2(t)$, TRM 中第 m 个天线接收到的信号记为 $y_{m,2}(t)$. $y_{m,2}(t)$ 经过时间反演后变为 $y_{m,2}(-t)$ (m = 1, 2, 3)然后由 TRM 中的天线把各自反演后 的信号 $y_{m,2}(-t)$ 发射出去,记录第 i 个微结构天线 接收到的信号 $y_{i,2}^{TR}(t)$ i = 1, 2, ..., 5).已证明^{11,121}由 TRM 发射的时间反演信号可在天线 2 处产生空间 及时间聚焦.通常环境下 时间反演聚焦特性受到瑞 利判据的限制,聚焦分辨率是 $\lambda/2^{(13,14)}$. 然而文献 [10] 指出,在图 1 所示的环境中,能够实现电磁波的 超分辨率聚焦特性.本文则通过构建类似的仿真模

^{*}国家高技术研究发展计划(批准号:2006AA01Z275 2008AA01Z206)和国家自然科学基金(批准号:60872029 60872034)资助的课题.

[†] 通讯联系人. E-mail:bzwang@uestc.edu.cn



图 1 仿真模型示意图 (a)外腔及天线摆放位置,(b)由同轴 探针构成微结构天线阵列

型对这种现象做进一步研究,筛选出对实现超分辨 率特性起作用的关键因素。

为了便于研究各个微结构天线接收到的信号 y_i^m(t)的能量大小,本文在频域上采用如下公式计 算信号的能量:

 $P_i = \sum_{k} |Y_{i2}^{\mathrm{TR}}(f_k)|^2 \Delta f$

(i = 1.2,...5;k = 1.2.3,...), (1) 式中 i 是微结构天线的编号, $|Y_{i2}^{TR}(f_k)|$ 对应于频 率 f_k 的频谱幅度, f_k 对应于 0.1—8 GHz 带宽内均 匀采样后的离散频点, Δf 是采样间隔. P_i 正比于第 i 个微结构天线接收到的信号在指定频带内的能 量.计算信号的时域峰值并观测频域中能量的分布 情况,可以对系统所展现出的分辨率进行多方位的 分析.

以图 1 中的模型为基础,使用电磁仿真商业软件 CST MIROWAVE STUDIO 建模并仿真.由于仿真 模型中微结构天线的间距只有 λ/15,同轴探针周围 随机放置的金属丝之间的间距最小为 λ/50,为了得 到高精度的仿真结果,要求软件对同轴探针附近的 区域划分局部细网格,网格空间步长为 λ/300,而其 他区域使用粗网格,网格空间步长为 λ/20,且从粗 网格到细网格的渐变比取为 1.2.

3. 仿真结果与分析

经初步分析,文献 10)给出的模型中可能影响 同轴探针分辨率的因素包含以下几个(1)随机摆放 在同轴探针周围的金属丝;(2)封闭的强反射外腔; (3)时间反演技术.

通常情况下,由于天线在没有使用时间反演技 术时,不具有自适应空时聚焦特性,自然不会产生超 分辨率的聚焦现象,因此将仿真工作的重点放在使 用时间反演技术这一前提下进行.下面分3种情形 进行讨论.

3.1. 无外腔且同轴探针周围无金属丝的情形

去掉图 1 中的金属外腔与同轴探针周围的金属 丝 將 TRM 与同轴探针天线阵列放置在开放式的环 境下,其他的条件不变.由同轴探针 2 发射一个信号 $x_2(t)$,TRM 中 3 个偶极子天线接收到的信号为 $y_{m,2}(t)$,然后分别发射反演后的信号 $y_{m,2}(-t)$,再 记录每个同轴探针接收到的信号 $y_{i,2}^{\text{TR}}(t)$.

首先对信号的时域峰值进行分析.对比信号 $y_{i2}^{TR}(t)$ 的峰值 A_i 后,发现第5个天线接收到的信号 峰值 A_s 最大.把每个天线接收到的信号峰值 A_i 分 别对 A_s 进行归一化,结果如图 2 中虚线所示.然后 在频域对信号的能量进行分析.由(1)式计算出每个 天线接收到的信号能量 P_i ,计算结果表明 P_s 最大. 同样,把每个 P_i 对 P_s 进行归一化,得到如图 2 中实 线所示的结果.由此可见,信号不论是在时域上记录 的峰值,还是在频域上计算出的能量值,都没有在 2 号同轴探针附近产生超分辨率的空间聚焦特性.由 此得出结论,仅仅由同轴探针构成的天线阵列结合



图 2 无外腔且同轴探针周围无金属丝情形下的仿真结果

时间反演技术不具有超分辨率特性.

3.2. 有外腔但同轴探针周围无金属丝的情形

下面需要检验金属外腔与同轴探针结合是否能 展现出超分辨率特性.文献 10 路出的实验环境中 有一个封闭外腔,具有强反射的腔壁可以使时域脉 冲信号在传输过程产生丰富的多径,而丰富的多径 恰恰是实现时间反演空时聚焦特性的重要因素,但 封闭的外腔是否对超分辨率特性起到关键的作用, 需要通过仿真加以检验.类似图1所示的模型环境, 将 TRM 放置在半封闭矩形金属腔开口处,5个同轴 探针构成的天线阵列以λ/15 的间距排成一排,与 TRM 间距有4λ,此时同轴探针周围不附加任何的金 属丝.

仿真方法与上述类似.由同轴探针 2 发射一个 信号 $x_2(t)$,TRM 中 3 个偶极子天线接收到的信号 为 $y_m _2(t)$,然后分别发射反演后的信号 $y_m _2(-t)$, 再记录每个同轴探针接收到的信号 $y_{i2}^{TR}(t)$.将信号 $y_{i2}^{TR}(t)$ 的峰值 A_i 分别对最大的一个峰值 A_1 归一 化 结果如图 3 虚线所示.由此可知最小的 A_5 与最 大的 A_1 之间相差不超过 A_1 的 30% .接着计算各个 天线接收到的信号能量 P_i .图 3 中显示的实线是每 个 P_i 分别对最大的 P_5 进行归一化后的结果.此时 天线 2 接收到的能量 P_2 依然不是最大的.可见信号 不论是在时域上记录的峰值,还是在频域上计算出 的能量值,都没有在 2 号同轴探针附近产生超分辨 率的空间聚焦特性.由此得出结论由同轴探针构成 的天线阵列放置在半封闭金属腔内并结合时间反演 技术,仍然没有展示出超分辨率特性.



图 3 有外腔但同轴探针周围无金属丝情形下的仿真结果

3.3. 无外腔但同轴探针周围有金属丝的情形

去掉图1中的金属外腔 同轴探针近场添加金 属丝构成的微结构天线与 TRM 一起放置在开放式 空间 其他条件不变,信号的收发方式与以上无金属 丝情形类似.记录每个微结构天线接收到的信号 $y_{i,2}^{\mathrm{TR}}(t)$ 然后在时域与频域上对信号 $y_{i,2}^{\mathrm{TR}}(t)$ 进行分 析.每个微结构天线接收到的 $y_{i2}^{\text{TR}}(t)$ 的峰值 A_i 分 别对最大的 A2 进行归一化,结果如图 4 中虚线所 示.可见天线 2 接收到的信号 $y_{22}^{\text{TR}}(t)$ 的峰值 A_2 为 最大,并且其他天线接收到的信号峰值 A;均不超过 $A_{2}/2$.结果很明显展示出超分辨率的空间聚焦特性. 接着计算 5 个微结构天线接收到的信号 $\gamma_{i}^{\mathrm{TR}}(t)$ 的 能量 P_i 图 4 中的实线是每个 P_i 对最大的 P_2 进行 归一化后的结果,同样结果展示出了超分辨率的空 间聚焦特性,结合前面的仿真结果得出如下结论: 同轴探针周围随机放置金属丝构成的微结构天线阵 列结合时间反演技术,可展示出超分辨率特性以获 得亚波长信息.



图 4 无外腔但同轴探针周围有金属丝情形下的仿真结果

3.4. 信号 y^{TR}(t)在不同仿真环境下的频谱

为了进一步了解以上 3 种模型中信号的能量在 频域上的分布,需要对信号频谱进一步分析.图 5 (a)中的 6 条曲线分别是图 2 中 5 个同轴探针接收 到的信号 y_{i2}^{IR} (t)的频谱及原始发射信号 x_2 (t)的频 谱,且每条曲线是归一化到各自频谱最大分量后的 结果.图 5(b)与(c)分别是图 3 与图 4 中同轴探针接 收到的信号频谱经过归一化后的曲线.

计算结果表明:图 2 中 5 个同轴探针接收到的

信号 $y_{i2}^{\text{TE}}(t)$ 的能量 90% 集中在 3.5—5.8 GHz ,图 3 中的 5 个同轴探针接收到的信号 $y_{i2}^{\text{TE}}(t)$ 的能量 90% 集中在 4—5.5GHz ,意味着这两种系统结构均 具有超宽带特性.而图 4 中 5 个同轴探针接收到信 号 $y_{i2}^{\text{TE}}(t)$ 的能量 90% 集中在 3.25—3.45 GHz ,这种 系统结构具有窄带特性.那么这种窄带特性的原因 由何引起?对比 3 种情形的异同 ,可分析出以下两 种可能的原因 (1)可能是由同轴探针周围的金属丝 引起 (2)也可能是由金属丝与时间反演技术共同作 用引起. 为了研究图 4 和图5(c)信号 $y_{i2}^{TR}(t)$ 的窄带特性 的原因,可在不使用时间反演技术的情况下按其模 型环境进行仿真,过程如下:同轴探针 2 发射一个信 号 $x_2(t)$ 后,由 TRM 中 3 个偶极子天线分别发射未 经反演的 TRM 接收信号 $y_{m2}(t)$,然后记录每个同 轴探针接收到的信号 $y_{i2}(t)$.经过计算, $y_{i2}(t)$ 的 能量 90% 仍然集中在 3.25—3.45 GHz,见图 5(d). 通过以上分析,判断出能量在频域的相对集中是由 于同轴探针周围的金属丝的滤波作用所致,即具有 超分辨率特性的模型本身在频域上具有窄带特性.



图 5 同轴探针接收到的信号 $y_{i2}^{\text{TE}}(t)$ 或 $y_{i2}(t)$ 的频谱 (a)图 2 中信号 $y_{i2}^{\text{TE}}(t)$ 的频谱 ,(b)图 3 中信号 $y_{i2}^{\text{TE}}(t)$ 的频谱 ,(c)图 4 中信号 $y_{i2}^{\text{TE}}(t)$

4.结 论

根据文献 10 建立仿真模型,对比各种环境下的仿真结果,可知同轴探针近场放置金属丝构成的

微结构天线结合时间反演技术是在空间实现超分辨率的关键.对信号频域特性进行分析,发现这种结构 实现的超分辨率特性只能在窄带的情况下得以展示.要使超宽带信号展示类似的超分辨率聚焦特性 需要做更进一步研究.

8252

- [1] Pendry J B 2000 Phys. Rev. Lett. 85 3966
- [2] Chen Y Y Huang Z M Shi J L Li C F , Wang Q 2007 Chin . Phys . B 16 173
- [3] Dong J W ,Hu X H , Wang H Z 2007 Chin . Phys . B 16 1057
- [4] Yang Y M, Qu S B, Wang J F, Xu Z 2009 Acta Phys. Sin. 58 1031 (in Chinese) [杨一鸣、屈绍波、王甲富、徐 卓 2009 物 理学报 58 1031]
- [5] Meng F Y, Wu Q, Fu J H, Gu X M, Li L W 2008 Acta Phys. Sin. 57 6213 (in Chinese)[孟繁义、吴 群、傅佳辉、顾学迈、 李乐伟 2008 物理学报 57 6213]
- [6] Xiang Y, Qian Z P, Liu X, Bao J S 208 Acta Plys. Sin. 57 5537 (in Chinese)[项 阳、钱祖平、刘 贤、鲍峻松 2008 物理学报

57 5537]

- [7] Pendry J B 2008 Science 322 71
- [8] Rosny J D , Fink M 2002 Phys. Rev. Lett. 89 124301
- [9] Conti S G , Roux P , Kuperman W A 2007 J. Acoust. Soc. Am. 121 3602
- [10] Lerosey G, Rosny J D, Tourin A, Fink M 2007 Science 315 1119
- [11] Fink M, Prada C, Wu F, Cassereau D 1989 Proceedings of IEEE Ultrasonics Symposium (Montreal : IEEE) p681
- [12] Cassereau D , Wu F , Fink M 1990 Proceedings of IEEE Ultrasonics Symposium (Hawaii : IEEE) p1613
- [13] Draeger C , Fink M 1997 Phys. Rev. Lett. 79 407
- [14] Jackson D R , Dowling D R 1991 J. Acoust. Soc. Am. 89 171

Super-resolution characteristics of time-reversed electromagnetic wave *

Ge Guang-Ding Wang Bing-Zhong[†] Huang Hai-Yan Zheng Gang

(Institute of Applied Physics, University of Electronic Science and Technology of China, Chengdu 610054, China)
(Received 13 March 2009; revised manuscript received 7 April 2009)

Abstract

Time-reversed electromagnetic wave has the property of super-resolution in some special far-field circumstances. A model with the property of super-resolution was constructed and simulated by time-reversal technique. By analyzing the simulation results, we can find the main reason for realization of property of super-resolution. The research provides support for the design of compact multi-antenna wireless communication system.

Keywords : time-reversed electromagnetic wave , time-reversal technique , super-resolution PACC : 4110H , 4190 , 4230H

^{*} Project supported by the High Technology Research and Development Program of China (Grant Nos. 2006AA01Z275, 2008AA01Z206) and the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 60872029, 60872034).

[†] Corresponding author. E-mail : bzwang@uestc.edu.cn