拓扑视角下的光学涡环*

钟进展^{1,2} 詹其文^{1,2,↑}
(1 上海理工大学光电信息与计算机工程学院 上海 200093)
(2 张江实验室 上海 201204)

Optical toroidal vortices under topological perspective

ZHONG Jin-Zhan^{1,2} ZHAN Qi-Wen^{1,2,†}
(1 School of Optical-Electrical and Computer Engineering, University of Shanghai for Science and Technology, Shanghai 200093, China)
(2 Zhangjiang Laboratory, Shanghai 201204, China)

摘 要 涡旋环是一种广泛存在于流体和气体中的可传播环形结构,其与拓扑 学中的纽结理论密切相关。近年来,随着光场调控技术的发展,时空光场在时间和空 间维度的紧密联系为研究光学拓扑结构提供了良好的平台。文章将回顾近期关于光学 涡环的系列研究,介绍光学涡环产生过程中的物理机制,并分别从拓扑和结构光两个 视角出发,详细讨论由光学涡环延伸出的光学相位拓扑结构,包括标量光学霍普夫子 及光学相位莫比乌斯环。

关键词 时空光场,涡旋环,纽结理论,霍普夫子,莫比乌斯环

Abstract Toroidal vortices are propagating ring-shaped structures that exist widely in fluids and gases that are closely related to the knot theory in topology. In recent years, with the development of modern beam shaping techniques, spatiotemporal light field with entangled spatial and temporal dimensions provides a unique platform for the study of optical topological structures. In this article, a series of recent studies on optical toroidal vortices are reviewed, and the physical mechanisms of generating the optical toroidal vortices are introduced. Optical phase topologies further extended from optical toroidal vortices, including scalar optical hopfions and optical phase Möbius strips, are discussed in details from the perspectives of topology and structured light respectively.

Keywords spatiotemporal light field, toroidal vortices, knot theory, hopfions, Möbius strips 2023-10-12收到 † email: qwzhan@usst.edu.cn DOI:10.7693/wl20231004

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 92050202; 12304367)资助项目,上海市科委地方院校能力建设项目(批准号: 19060502500),上海市科委扬帆专项(批准号: 23YF1415800)

1 引言

涡旋(vortex)是广泛存在于各种物理系统中的 一种特殊结构,在日常生活中随处可见,例如水 流中心或者台风中心的漩涡。在光学系统中也存 在涡旋,在过去三十年中,对光学涡旋的研究已 经取得了长足的发展,并且激发了光操控、光通 信、光学加工等领域中的大量应用^[1]。涡旋中心 是各类物理量的奇点,对于平面涡旋结构,涡旋 中心是一个点,也可以称之为一维奇点。相应的, 当涡旋中心在三维空间中连接形成直线等空间轨 迹,其对应二维奇点。特别地,当涡旋中心形成 闭合圆形轨迹,该涡旋结构被称为环形涡旋或涡 环(toroidal vortices, vortex rings)。

在液体和气体中,涡旋环的形成引起人们极 大的兴趣。例如在水族馆中,海豚可以创造出气 泡环,气泡环是在水中传播的充满空气的涡旋环。 人们同样惊讶于烟雾表演者利用烟雾创造出涡旋 环、控制涡旋环的形状并使其在空气中传播。而 在火山上空同样可以发现烟雾产生的涡环,如图 1(a)所示^[2]。关于涡旋环的科学研究可以追溯至 1867年,苏格兰物理学家泰特(Peter Guthrie Tait) 构建了一个盒子来研究烟圈。泰特早期从德国科 学家亥姆霍兹(Hermann von Helmholtz)的一篇论 文中了解到,理想流体中的涡环是稳定且持续存 在的。尽管空气并非理想的流体, 但泰特希望找 到一个近似的模型。他在木箱的一端刻了一个圆 孔,另一端则用拉紧的毛巾代替。在木箱里撒上 浓氨水,并放置了一个盛有硫酸的盘子,将硫酸 浇在普通盐上。两种气体结合形成固体的微粒, 由于流体摩擦而悬浮在空中,就像空气中的烟雾 一样。如图1(b)所示,通过击打毛巾会导致烟圈 从圆孔里冒出来。当烟雾到达开口时,它会向外 移动,之后在盒子外面的空气推动下以圆周运动 继续向前移动^[2]。如果开口处是圆以外的形状,烟 雾穿过孔后会逐渐呈现为圆形。汤姆孙(William Thomson), 即后来的开尔文勋爵(Lord Kelvin), 在看了泰特的实验后认为化学原子是以太中稳定 且成结的涡旋,其具有涡旋运动。汤姆孙和泰特



图1 (a)西西里岛上的埃特纳活火山上空升起的烟圈。该涡 环是由火山狭窄口喷出的少量烟雾形成的,它的直径可以达 到600多英尺,并保持稳定超过10分钟^[2],(b)1867年,苏 格兰物理学家泰特用更小的烟圈进行了实验,以更多地了解 涡环运动^[2],(c)独立的圆环,(d)三叶结,(c)霍普夫链

的努力产生了如今拓扑学中重要分支的纽结理论 (knot theory)^[3]。从拓扑上来说,涡环的中心轨迹 是未成结的圆环,如图1(c)所示。最简单的非平 凡结,也称为三叶结(trefoil knot),如图1(d)所 示。多个圆环或纽结的组合称为链,图1(e)为霍 普夫链(Hopf link),由两个独立的圆环嵌套而成。

涡旋环的形成和运动是连续介质中动力学的 重要组成部分,已经被研究了一个多世纪。那么 能否在光波中产生并观察稳定的光学涡环呢?最 近的研究填补了这一空白^[4],本文将回顾光学涡 环的诞生及由其延伸出的光学拓扑结构。

2 光学涡环的诞生

光学涡环的诞生得益于近年来时空结构光场 及丰富调控手段的发展。其中,具有横向轨道角 动量和时空能量环流特征的时空光涡旋很快受到 了广泛关注^[5, 6]。对时空涡旋的产生、调控及表征 技术引发了该领域的一系列研究^[7]。实际上,时 空涡旋为光学涡环的诞生提供了"原材料",正如 海洋中海豚创造气泡环那样,需要找到合适的调 控方式来产生光学涡环。保角映射(conformal mapping)则是实现光学涡环的重要调控手段^[8]。保 角映射是复变函数中的概念,它可以实现几何坐 标系之间的转换。这种变换方式已经在光学研究 中发挥了重要的作用。例如,基于保角映射设计 的超构材料可以使光线发生弯曲,绕过被隐藏物 体从而实现光学隐身^[9,10]。另一重要应用是光学 轨道角动量分选,其物理本质是利用保角映射将 不同拓扑荷的光学涡旋变换为不同横向相位梯度 的光束,进而利用透镜聚焦,使焦点位于不同横 向位置^[11,12]。如图2(a)所示,在轨道角动量分选 中,保角映射将极坐标系中的涡旋相位映射至直 角坐标系中的梯度相位。反之,可以将直角坐标 映射至极坐标,而产生光学涡环正是利用了这一 点。在二维平面中,保角映射将直线映射为圆,

(a) (c)4000 400 2000 300 0 200 -2000 100 -4000 0 $\overline{\phi_2}(u,v)$ $\phi_{1}(x, y)$ (b) 3 0 2 5 4

图2 (a)直角坐标与极坐标之间的相互转化;(b)涡旋管在自由空间传播演化为涡旋环的数值 模拟结果^[4];(c)光学映射过程中需要的变换相位及校正相位^[4]



图3 (4)用于广生与表征元字时至两环时实短装直示息图;(0)实验广生的元字两环的强度等 值面;(c)不同切面位置处的涡旋相位分布,数字①—③对应图(b)中的标记位置^[4]

而在三维空间中,其将圆柱面映射为圆环面。图 2(b)给出了形成光学涡环的示意图,细长的涡旋 管经过空间传播演化形成涡旋环。

为了在光学上实现这一映射过程,需要利用 光学调制元件将入射光束的横向位置坐标转化为 输出光束的角向位置坐标。入射平面的平行线将 转化为出射平面的同心圆,即将光束中的涡旋线 转化为涡旋环。整个光学变换系统包括两个光学 调制元件,第一个用于将涡旋管映射至涡旋环, 第二个用于校正相位畸变。通过推导平行线映射 为同心圆所需的射线方向偏差,从而得到光学调 制所需要的相位分布。然而,这一映射过程中产

> 生的光程变化会引入额外的相位畸变,因此需要第 二个光学调制元件校正畸 变相位。图2(c)分别为光学 变换过程中所需的两个调 制相位分布。

> 用于产生与表征光学 涡环的实验装置如图3(a)所 示,采用色散管理锁模光 纤激光器作为光源,自激 光器输出的啁啾脉冲经过 分光棱镜后被分为两束光, 其中反射光束用作干涉测 量的参考光束,透射光束 用于产生光学涡环。信号 脉冲经过衍射光栅和柱透 镜后到达光场的空间频率 一频率面,通过在该平面 放置空间光调制器并施加 二维涡旋相位,在时空傅 里叶变换后,信号脉冲将 被调制为携带时空涡旋的 波包。之后时空涡旋脉冲 经过一对柱透镜,从而沿 涡旋线方向拉伸时空涡旋 波包,得到图2(b)中所示 的细长形涡旋管。之后再 经过由两个液晶空间光调

制器组成的光学变换系统,将时空涡旋脉冲转化 为环形涡旋脉冲,该过程如同弯折并对接一个管 状结构,使其变为环状结构。

为了表征三维时空拓扑结构,可以采用干涉 测量的方式解调出涡环的复振幅分布。如图3(a)所 示,实验中参考脉冲被光栅对压缩为飞秒脉冲, 约为90 fs,其时间尺度远小于待测时空涡环脉冲 (约为3 ps),它们最后发生干涉并被电荷耦合器件 (CCD)所记录。通过解调所记录的干涉条纹,即可 得到单一时间切片上的光场信息。在此基础上利 用电控位移台控制光栅对之后的反射镜,通过精 确控制空间位移实现对光场时间方向的扫描测量。 利用该测量方法重构出的光学涡环三维强度等值 面如图3(b)所示。涡旋环的一个特点是其在环上的 每一点都可以看作是局部涡旋。为了更清晰地观 察这一特点,沿着涡旋环的径向取三个切片,分 别由数字①—③标记,相应的涡旋相位分布如图3 (c)所示,从中也可以分析出涡旋的拓扑荷均为1。

3 标量光学霍普夫子

霍普夫子(hopfion)是由德国数学家霍普夫 (Heinz Hopf)命名的,他在1931年发现了霍普夫 纤维化(Hopf fibration)^[13]。霍普夫纤维化是数学和 物理学中的重要对象,它也是早期数学中纤维丛 (fiber bundle)的一个有影响力的例子。纤维丛是较 为抽象的概念,在数学上它表示在底流形上由纤 维构成的空间。较为形象的例子是圆柱形的梳子, 梳子如同一个纤维丛,其中圆柱面是底流形,而 上面的梳齿(线段)则是纤维。霍普夫纤维化具有 广泛的物理应用,包括磁单极子、刚体力学和量 子信息理论等^[14]。

用数学语言描述,霍普夫发现了从四维空间 的超球面*S*³到三维空间普通球面*S*²的多对一连续 映射。在几何上,单位球面*S*ⁿ表示*n*+1维实空间 *R*ⁿ⁺¹中与原点距离为1的点的集合。如图4(a),(b) 所示,*S*¹是二维平面中的单位圆,而*S*²是三维空 间中的球面,而更高维的球面则很难想象。若 要直观地观察高维球面的性质,可以利用空间立 体角投影(stereographic projection)来降低维度,从



图4 (a)用空间立体角投影将单位圆投影至一条无限延伸的 直线;(b)三维空间中的单位球面可以投影至二维平面,球 面上的纬线(紫色曲线)投影至平面上的圆;(c)四维空间中的 超球面将投影至整个三维空间,超球面上的纬线投影至三维 空间中的圆环面,超球面的南极点对应三维空间中的单位圆 (黑色曲线)

而在可观察的空间中了解高维球面的性质。对于 单位圆,取圆上的一点并与其他点连线,即可将 其投影至一条直线上,如图4(a)所示。类似地, 三维球面可以投影到二维平面,球面上的纬线被 投影至二维平面上的圆,如图4(b)所示。在投影 过程中除了投影点外,其他点在投影前后是一一 对应的,投影过程也是连续的。

对于四维超球面,它将被投影至整个三维空间,球面上的纬线将投影至三维空间中的圆环面,如图4(c)所示。事实上,三维空间中嵌套的圆环 面与环状奇点密切相关,当超球面上的纬线逐渐向南极点靠近时,投影空间中的圆环面将逐渐缩小,当纬线移动至南极点时,圆环面也将变为一个单位圆,如图4(c)中黑色曲线所示。与之相反,当超球面上的纬线逐渐向北极点靠近时,投影空间中的圆环面将逐渐放大,当纬线移动至北极点时,圆环面也展开为一条垂直于单位圆且无限延伸的直线。三维空间中无限延伸的直线和单位圆可以看作是圆环面中的奇点结构,它们也可以看 作是一个重要的框架,整个三维空间依附于该框架。试想,当这个框架结构变为光学奇点结构, 又会形成怎样的三维结构光场?



图5 (a)霍普夫纤维化及标量光学霍普夫子的示意图,空间涡旋和时空涡环可以看 作标量光学霍普夫子的框架^[16]; (b)霍普夫不变量分别为1和4的标量光学霍普夫子, 两个相位等值线形成霍普夫链,插图为50条相位等值线形成的相位结构^[15]; (c)标量 光学霍普夫子的实验结果,用颜色表示不同的相位值^[15]



最近的研究结果表明,基于光学涡环的时空 光场可以形成标量光学霍普夫子[15]。光学涡环与 其中心穿过的空间涡旋线是标量光学霍普夫子的 框架, 而光场的相位结构则构成了标量光学霍普 夫子结构。如图5(a)所示,高维参量空间中的每 个点对应实空间中的一个闭合环,映射关系用相 同的颜色表示^[16]。不同的纬线对应不同的圆环面, 而圆环面则由一系列闭合环编织而成。注意到在 参量空间中,超球面上的一点经过纬线一周后回 到原点,其角坐标 φ 变化 2π ,而在光场中 2π 正好 对应相位周期。在标量光学霍普夫子中,其同样 包含无限层的圆环面, 每层圆环面对应强度等值 面。在特定强度等值面上,相位等值线形成一个 闭合环,所有相位值的相位等值线构成了相位圆 环面。特别地,任意两个不同相位值的等值线会 形成霍普夫链,它们相互独立,如图5(b)所示。

这种特殊的拓扑结构在数学上可 以看作一个谜题,即能否用互不 相交的圆和一条直线来填满整个 三维空间,每对圆都是成链的, 并且直线是穿过圆的?圆之间相 互成链的拓扑特性使该问题变得 有挑战,如不加这一限制则很容 易得到答案。例如可以取一系列 同心圆,使它们的中心在同一条 直线上。实际上,霍普夫纤维化 即是这个谜题的答案,而标量光 学霍普夫子又是麦克斯韦方程组 的近似解。

标量光学霍普夫子有两个可 控参量,分别为空间涡旋的拓扑 荷¹。与时空涡环的拓扑荷¹,它们 均为正整数。相应的霍普夫不变 量则定义为这两个拓扑荷的乘积, 因此这样的结构光场具有可调控 的拓扑不变量。图5(b)分别给出了 霍普夫不变量分别为1和4所对应 的光场结构,高阶光学霍普夫子 可以形成更为复杂的光学相位结 构。在实验上产生标量光学霍普

关子的关键是控制其框架结构,即产生光学涡环 及空间涡旋线。实验上仍采用图3(a)所示的实验装 置,利用变换相位将涡旋管转化为涡旋环,之后 同时施加校正相位及空间涡旋相位,以产生空间 涡旋线。可以看出,标量光学霍普夫子的拓扑参 量是由两个空间光调制器独立控制的,因此,理 论上可以产生任意的环形相位拓扑结构。图5(c)为 利用干涉测量法得到的标量光学霍普夫子,其霍 普夫不变量为1。

4 光学相位莫比乌斯环

另一重要的拓扑结构是莫比乌斯环(Möbius strip),它是由德国数学家莫比乌斯(August Ferdinand Möbius)命名的^[17]。莫比乌斯环的重要特点是只有一个表面和一个边界,在数学上也称其为不

可定向表面。我们可以很容易地通过扭转并对接 一条纸带来演示这样的结构,如图6(a)所示。而在 科学研究中,这种拓扑结构可以被构建于液晶缺 陷,微腔结构中以呈现不同的物理性质^[18,19]。而在 结构光场中,发现并产生光学莫比乌斯环并非易 事。在2015年的一篇*Science*工作中,研究人员报 道了利用光的偏振特性来产生偏振莫比乌斯环^[20]。 由于光束的偏振具有可控的长短轴,紧聚焦光场 又会使光束产生纵向偏振分量,因此巧妙地通过 紧聚焦庞加莱光束得到了偏振莫比乌斯环。我们 最新的研究表明,除了光的偏振可以形成莫比乌 斯环,光的相位也可以形成相位莫比乌斯环^[16], 而相位莫比乌斯环的构建同样离不开光学涡环。

相位莫比乌斯环仍来源于超球面的霍普夫纤 维化。从标量霍普夫子的例子中可以发现,单一 相位纤维仅表示局部空间的性质,而一簇相位纤 维则形成完全不同的拓扑结构。不同纤维的集合 在整体上可能会表现出完全不同的性质。例如在 圆柱形的梳子中,从梳齿可以按圆分为一簇,也 可以按线分为一簇。如图 6(b)所示,在高维参量 空间中选取经线上的点(不同θ角),它们对应的纤 维在实空间形成纽带结构。在标量霍普夫子中, 重点关注了强度等值面上的不同相位等值线,而 相位纽带则可以看成是由不同强度值的相位等值 线形成的。

上面提到可以通过扭转并对接纸带来得到莫 比乌斯环,而在时空光场中,光学调控过程也正 好对应了物理对接和扭转。时空涡旋管经过光学 变换对接为时空涡旋环,而空间涡旋相位则扭转 了相位条带。图7(a)给出了拓扑荷为1时,光学涡 环的强度等值面及面内的6个相位等值面,可以看 到相位等值面形成了条带结构。黑色圆环表示涡 环轨迹,此时奇点轨迹是相位条带的边界。图7(b) 给出了拓扑荷为2时,光学涡环内部的相位条带结 构,此时奇点轨迹不再是相位条带的边界而是中 轴线,这对形成相位莫比乌斯环十分重要。进一 步引入空间涡旋相位,可使相位条带发生扭转, 如图7(c)所示。更为清楚地,图7(e)给出了单一相 位值形成的相位纽带,其边界分别为涡环的奇点 轨迹及相位等值线。实际上,该结构对应于扭转 两次形成的环带,不具有单向性。相位纽带的扭 转数(twists number)为空间涡旋拓扑荷与时空涡环 拓扑荷的商,即1,/1,。在图7(e)所示的结构中,扭 转数为1,即扭转360°。为了得到扭转数为半整 数的相位莫比乌斯环,需使环形涡旋的拓扑荷为 2, 而空间涡旋的拓扑荷为奇数。图7(d)给出了扭 转数为1/2的相位分布,单一相位值形成的相位莫 比乌斯环如图7(f)所示,其边界为相位等值线形



图7 (a, b)光学涡环的强度等值面及其内部的相位条带; (c, d) 嵌套的相位纽带分布; (e, f) 单一相位值形成的相位纽带(第一行中光学涡环的拓扑荷为1, 第二行中光学涡环的拓扑荷为2)^[16]

成的相位纽结。当空间涡旋的拓扑荷阶数增加时, 可以形成更为复杂的环面纽结,例如三叶结。

5 总结与展望

时空涡旋为结构光场带来了横向轨道角动量, 而时空涡环则为时空光场带来了极为丰富的拓扑 结构。多种拓扑结构诸如纽结、霍普夫子及莫比 乌斯环都可以在同一时空光场中找到,全新光学 拓扑结构的发现既依赖于现代光场调控技术的发 展,也依赖于对拓扑理论的良好应用。目前仍有 大量的时空拓扑结构值得去探索与发现,高阶、 高维的时空拓扑结构可能会带来新的光物理与拓扑 特性。与此同时,对拓扑结构光场的快速精确表 征也需要发掘新的时空测量技术。我们相信丰富的 拓扑光态可以为奇异光学和类粒子光态的研究提供 新的见解与视角,并能在高维信息载体及人工材 料和纳米结构中的时空模式激发中发挥积极作用。

参考文献

 Shen Y, Wang X, Xie Z et al. Light: Science & Applications, 2019,8(1):90

- [2] Silver D S. American Scientist, 2006, 94(2):158
- [3] Kauffman L H. Knots and Physics, 3 ed. Singapore: World Scientific Publishing, 2001
- [4] Wan C, Cao Q, Chen J et al. Nature Photonics, 2022, 16(7): 519
- [5] Chong A, Wan C, Chen J et al. Nature Photonics, 2020, 14(6): 350
- [6] 万辰皓, Andy C, 詹其文. 物理, 2020, 49(4): 254
- [7] Wan C, Chong A, Zhan Q. eLight, 2023, 3:11
- [8] Hossack W J, Darling A M, Dahdouh A. Journal of Modern Optics, 1987, 34(9): 1235
- [9] Leonhardt U. Science, 2006, 312(5781): 1777
- [10] Xu L, Chen H. Nature Photonics, 2015, 9(1):15
- [11] Berkhout G C G, Lavery M P J, Courtial J et al. Phys. Rev. Lett., 2010, 105(15): 153601
- [12] Wen Y, Chremmos I, Chen Y *et al.* Phys. Rev. Lett., 2018, 120 (19):193904
- [13] Hopf H. Mathematische Annalen, 1931, 104(1):637
- [14] Urbantke H K. Journal of Geometry and Physics, 2003, 46(2):125
- [15] Wan C, Shen Y, Chong A et al. eLight, 2022, 2:22
- [16] Zhong J, Wan C, Zhan Q. ACS Photonics, 2023, 10(9): 3384
- [17] Pickover C A. The Möbius strip: Dr. August Möbius's marvelous band in mathematics, games, literature, art, technology, and cosmology. Basic Books, 2007
- [18] Zhao H, Tai J S B, Wu J S et al. Nature Physics, 2023, 19(3):451
- [19] Wang J, Valligatla S, Yin Y et al. Nature Photonics, 2023, 17:120
- [20] Bauer T, Banzer P, Karimi E et al. Science, 2015, 347(6225): 964



锁相放大器 | 阻抗分析仪 | 量子测控系统 | 任意波形发生器 多频解调 | 调频调幅 | 锁相环 | PID 控制器 | Boxcar 平均器





www.zhinst.cn info.cn@zhinst.com 021-64870287