文章编号:1001-9014(2022)01-0061-13

DOI:10. 11972/j. issn. 1001-9014. 2022. 01. 003

基于超材料的自由电子辐射研究进展

朱娟峰, 杜朝海*

(北京大学电子学院,区域光纤通信网与新型光通信系统国家重点实验室,北京100871)

摘要:自由电子与周围电磁环境互作用时可以通过不同的形式辐射电磁波。超材料是一种人工复合材料,可实现 传统自然材料所不具备的电磁特性。基于超材料与自由电子之间的相互作用可以打破传统电磁辐射系统的限制, 实现对辐射电磁波的极化、相位、波前等特性的灵活操控,这为发展新型的自由电子辐射器件提供了新思路。本文 简单介绍了切伦科夫辐射、史密斯-珀塞尔辐射的产生机理,重点回顾了基于超材料的自由电子辐射的最新研究进 展,并对未来的技术发展方向进行了展望。

关键 词:自由电子辐射;切伦科夫辐射;史密斯-珀塞尔辐射;超材料;超表面中图分类号:046 文献标识码: A

Research progress of free-electron radiation based on metamaterials

ZHU Juan-Feng, DU Chao-Hai*

(State Key Laboratory of Advanced Optical Communication Systems and Networks, School of Electronics, Peking University, Beijing 100871, China)

Abstract: Various types of electromagnetic radiation can be stimulated by free electrons interact with the local electromagnetic environment. Metamaterial is a kind of artificial material, which can achieve unique characteristics that natural material cannot realize. Based on the interaction between the metamaterial and free electron, the radiation characteristics can be flexibly manipulated such as polarization, phase and wavefront, and so on. The related study provides a novel platform for developing novel free-electron radiation devices. This paper briefly introduces the physical mechanism of Cherenkov radiation and Smith-Purcell radiation. Then, the state-of-art of free-electron radiation in metamaterials is introduced. Finally, an outlook of potential research directions for this vigorous realm is provided.

Key words: free-electron radiation, cherenkov radiation, smith-Purcell radiation, metamaterials, metasurface

引言

自由电子的运动根据不同的互作用条件可以 产生多种形式的电磁波辐射,如韧致辐射、同步辐 射、渡越辐射、切伦科夫辐射(Cherenkov radiation, CR)、史密斯-珀塞尔辐射(Smith-Purcell radiation, SPR)等^[1-7]。CR是带电粒子以大于介质中光速的速 度在介质中运动时,所引发的一种电磁辐射;SPR是 运动的带电粒子在周期结构表面激励的一种自由 空间辐射。自由电子辐射在许多应用领域中扮演 着关键的角色,如韧致辐射是医用X射线的重要来 源;基于CR效应可以产生高功率密度的电磁辐射, 在真空电子器件、加速器、高能粒子探测等领域有 着十分重要的应用等。

超材料(Metamaterials)是对一类人工复合电磁 材料的总称。超材料可突破常规材料中固有电磁 参数的限制,实现天然材料不具备的超常电磁波调 控能力^[8]。通过对结构单元的特殊设计,超材料可 以实现对电磁波传输相位、波前阵面、极化偏振等 特性的多维度调控,目前已经被成功应用于多个领 域,实现了众多新奇的物理现象和功能器件。超材

收稿日期:2021-10-20,修回日期:2021-11-20

Received date: 2021-10-20, Revised date: 2021-11-20

基金项目:国家自然科学基金NSAF联合项目(U1830201);国家自然科学基金(61861130367);国家自然科学基金(61531002);英国皇家学会 高级牛顿基金(NAF/R1/180121)

Foundation items: Supported by the National Natural Science Foundation of China under Contracts (NSAF U1830201, 61861130367, 61531002) and Newton Advanced Fellowship from Royal Society United Kingdom (NAF/R1/180121)

作者简介(Biography):朱娟峰(1994-),男,山西运城人,博士,主要研究领域为太赫兹辐射源、表面等离激元,E-mail:zhujuanfeng@pku.edu.cn *通讯作者(Corresponding author): E-mail:duchaohai@pku.edu.cn

料种类繁多,具有许多不同类型,包括当结构单元 大小与波长相比拟的光子晶体;介电常数、磁导率 均为负的左手超材料;双曲色散型超材料;纵向方 向上电尺寸远小于波长的超表面;电磁参数随时间 变化的时变材料以及时空材料等^[9-16]。传统的自由 电子辐射研究常围绕辐射方向、功率、频率、带宽等 特性展开,而基于超材料的功能多样性,自由电子 辐射可以突破这些调控维度的限制,实现新的器件 结构形式和功能,为天线设计、片上辐射源、高能粒 子探测等领域的研究和应用提供新思路。本文主 要介绍了CR以及SPR的工作原理,回顾了基于超 材料的CR以及SPR的研究现状。最后,对相关领 域的技术发展进行了展望。

1 切伦科夫辐射

当带电粒子以大于介质中光速的速度在介质 中运动时,所引发的尾迹场辐射被称为CR^[5,6],其形 成过程如图1(a)所示。CR效应所形成的辐射能量 主要集中在以粒子运动轨迹为轴心的圆锥区域,辐 射方向与电子运动方向之间的夹角θ可以表征为:

$$\cos\theta = \frac{c}{v_e n(\omega)} = \frac{1}{\beta n}$$
 , (1)



图1 CR的形成过程(a)以及辐射角度示意图(b),(c)在各向同性介质中CR的波矢匹配过程

Fig. 1 The schematic diagram of (a) CR and (b) radiation angle, (c) wavenumber match in an isotropic medium in the generation of CR

其中 c 为真空光速, $v_e = c/\beta$ 为电子运动速度, $n(\omega)$ 为介质材料的折射率, ω 是角频率。由于自由电子 的运动速度需超过介质中光速, 因而 CR 效应的产 生需满足式(2)的速度阈值条件:

$$v_e > \frac{c}{n}$$
 . (2)

从波矢匹配的角度来看,CR效应也可以认为是 带电粒子所携带的消逝波耦合至介质中快波辐射 的过程。以速度 v_e运动的电子所携带的纵向波 矢为:

$$k_{ze} = \frac{\omega}{v_e} > k_0 = \frac{\omega}{c} \qquad . \tag{3}$$

由于 $k_{xz} > k_{0}$,因此电子所携带的电磁波为一种 消逝波,能量在垂直于运动方向上指数衰减。以各 向同性、折射率为n的介质为例,辐射的形成过程可 以用图 1(c)波矢匹配的理论来解释。图中红色虚 线、实线分别表示真空中、介质中的光线色散线,蓝 色箭头表示自由电子的色散线。为满足波矢匹配 条件,须使得 k_{xz} 位于等频色散线内部,需使得 $nk_{0} > k_{xz}$,即 $v_{e} > c/n_{o}$

CR效应由前苏联物理学家P. Cherenkov在实验中首次观测到,并由I. Tamm和I. Frank进行理论解释。因为在CR发现过程中的突出贡献,三位科学家共同获得了1958年的诺贝尔物理学奖。目前CR效应在许多领域中已经取得了广泛的应用。如根据运动速度与辐射角度的关系,基于CR效应的粒子探测器可以用于确定粒子的质量以及能量,这种探测器曾在反质子的发现过程中发挥了关键作用。在真空电子器件领域中,基于CR效应的返波管、行波管等器件可以产生高功率密度的电磁辐射,在高功率雷达、卫星通信、电子对抗等领域扮演着重要的角色。

1.1 基于表面等离激元效应的切伦科夫辐射

表面等离激元(Surface Plasmon Polaritons, SPP) 起源于金属与介质界面上电子与电磁波的共振作 用,可实现对电磁波的近场局附、表面场增强和多 维度操控等。基于SPP的慢波特性,可以实现集成 化、微型化的自由电子辐射器。2009年,G. Adamo 等人在实验中发现,当电子穿过由Au/Sio2交错堆叠 形成的纳米结构时,可激发出宽谱的光学辐射,其 结构如图2(a)所示^[17]。电子科技大学的刘盛纲教 授团队对这种实验现象进行了理论解释,发现这种 辐射是由于纳米周期结构的衍射辐射效应造成 的[18]。在这种结构中,不存在起振电流阈值,且其 辐射频率等特性可以通过电子能量进行调节。 2012年,该团队提出了基于光学等离激元材料中 CR效应的高功率密度光辐射方案,为片上辐射源的 设计提供了一种新思路^[19]。如图2(b)所示,当电子 贴近Ag膜表面运动时,可以直接激发薄膜表面的 SPP 模式。若 SPP 的相速度大于介质衬底中的光 速,SPP可以转化形成介质中的CR。该工作结合了 自由电子学和光子学的优势,辐射功率密度可达到 10°W/cm²,工作频率可以覆盖从可见光到紫外的范 围。由于在低于等离子体振荡频率时,SPP的传输 损耗会急剧增加,因此在其他频段需要找到具有类

似等离激元效应的材料。如在太赫兹-红外频段, 可以基于石墨烯-介质结构中的石墨烯表面等离激 元(Graphene SPP, GSPP)模式来实现CR, 其结构如 图 2(c) 所示^[20]。多层石墨烯结构可以对 GSPP 的色 散特性进行调控,并使得其色散线穿过介质光线, 满足CR效应的形成条件。此时,GSPP可以转化介 质中的CR。由于石墨烯具有优良的导电性,这种方 式可提高SPP的近场场强并将辐射功率密度增强约 三个数量级。2018年, Tao Jin 等提出了基于石墨烯 二维平面CR效应的理论模型,结构如图2(d)所 示^[21]。在该研究中,CR效应可以由低能量的运动电 子激发,且频率、角度等特性可以通过石墨烯费米 能级进行调控。该工作为发展低工作电压、多功 能、可调谐的新型辐射源提供了一种可行的方案。 与石墨烯层相比,周期石墨烯条带结构中的GSPP 具有更强的近场局附性,更有利于与电子进行高效 互作用。来自北京大学的刘永强等提出基于周期 石墨烯光栅结构中CR效应的太赫兹源方案,模型 如图2(e)所示^[22]。电子可以通过互作用将携带的 动能转移至石墨烯表面的GSPP中,在结构末端再 将能量放大的GSPP输出,实现高功率太赫兹辐射。

GSPP及其相关应用在低于太赫兹频段工作时 会受到传输损耗的限制,因此需要探寻低损耗的等 离激元材料。2004年,帝国理工大学的Pendry等提 出了通过周期性打孔的方式将电磁波局附在金属 表面,这种周期结构表面的电磁波可以模拟SPP的 电磁特性,被称为人工表面等离激元(Spoof SPP, SSPP)^[23]。SSPP结构形式灵活多样,电磁特性调节 简单易行,是一种实现CR效应的理想平台。根据 等效媒质理论,亚波长透射型金属光栅可以等效为 各向异性的介质材料,其等效介电常数大小与光栅 的占空比成反比。当电子在结构表面运动时可以 在光栅中激励出CR,且辐射角度可由工作电压进行 调节。更重要的是,在这种等效的各向异性材料中 可以实现无阈值的CR,这对设计新型辐射源具有重 要的借鉴意义^[24]。基于周期结构中电子与SSPP互 作用也可以实现紧凑、高效的辐射器或加速器。当 电子运动速度与SSPP相速度匹配且处于减速相位 时,可以将电子所携带的动能转移到SSPP中,实现 SSPP能量的放大,进而产生高功率的辐射^[25-27]。反 之,如果电子处于加速相位时,可以将电磁能量转 化为电子的动能,实现电子的加速^[28]。但是电子-SSPP互作用也面临着效率较低等技术瓶颈,人们也

提出了许多方法以解决该问题,如采用双光栅、光 栅-金属孔阵列-光栅三明治等互作用电路结 构[27, 29]。这些方法本质上是通过提升互作用电路结 构的耦合阻抗来增加系统的互作用效率,同时也会 不可避免地增加结构复杂度,提升了实验难度。群 聚电子束是一个简单有效的方案,结构如图2(g)所 示。电子在第一段光栅中经由SSPP互作用后会群 聚成周期的电子束团,群聚频率与SSPP频率相同, 此时电子束团会加载有较强的谐波信息。若第二 段光栅的互作用频率是群聚频率的整数倍,则可以 产生强相干的超辐射[30]。这种方式可以有效地降 低系统起振电流,同时增加输出功率,在真空电子 功率器件中有着重要的应用。电子与SSPP互作用 效率较低的另一个原因是互作用过程的相速度失 配现象。在深度互作用过程中,由于电子与电磁波 的能量变化,造成两者之间的相速度不再匹配,因 此电子与 SSPP 无法保持长距离的互作用。为了克 服该问题,孔令宝等提出一种基于梯度渐变光栅中 CR效应的太赫兹辐射源^[31]。在这种互作用系统中, 电子在运动过程中因注-波互作用损失动能,速度 减小;而光栅深度也会梯度变化,使SSPP的相速度 能够重新与电子运动速度匹配。这种方式可以使 得SSPP与电子持续换能,可以将系统效率提升约 10倍。此外,也有其他方式来增强系统的工作效 率,如采用高Q值系统。如图2(h)所示,当金属光 栅被周期性调制时,该结构中可以支持出高Q值(可 达700)的Fano共振,电子可以在这种谐振结构中激 励出受激CR。与均匀光栅中的注-波互作用相比, 该结构可将辐射效率提升约两个数量级^[32]。由于 系统周期调制所诱导的布里渊区折叠效应,原本局 附于结构表面的SSPP可以辐射到自由空间中,形成 CR激光^[33]。连续域束缚态(Bound States In the Continuum,BIC)起源于光子学,是辐射态中的一种奇异 态。尽管系统中存在着能量泄漏的辐射通道,但 BIC模式并不会与其中任何一个通道产生耦合,理 论上具有无穷的Q值,因此也可以用于增强注-波 互作用。Song Yanan等提出了一种基于介质光栅的 CR辐射方案(如图2(i)所示),结果显示:BIC可以 实现电磁波从倏逝波到行波模式的转化,这种辐射 机制在电子速度低于CR速度阈值时也可以工 作^[34]。同理,BIC也可以提升其他类型的自由电子 辐射效率,如SPR等^[35]。这些探索对低阈值、高效 紧凑自由电子激光器的研究具有重要的参考 价值。

1.2 基于负折射率材料的逆向切伦科夫辐射

在介质材料确定的情况下,CR效应的辐射角由 粒子的运动速度决定,因此CR可以被用于高能粒 子的探测等。如图3(a)所示,在常规介质材料中, 带电粒子与CR产生的电磁波沿着相同的方向传 播,此时二者之间会相互干扰。若能够使得CR产 生的辐射波与粒子运动轨迹分离,上述问题便可得 到解决,而负折射率材料中的CR效应则提供了一 种有效的解决方案。负折射率材料又称为左手材 料,需要介电常数、磁导率同时为负才可以实现。 在这种材料中,粒子的运动方向与辐射尾迹波的传 播方向相反,为了与常规的CR效应进行区分,一般 将这种辐射机理称为逆向切伦科夫辐射(Reversed Cherenkov Radiation, RCR)。早在 1968年,前苏联 物理学家 Veselago 就曾提出了负折射率材料的概念 并预言了 RCR 现象的存在,受限于传统材料特性的 限制, RCR 现象一直未能得到实验验证^[36]。在 1996 年以及 1999年, J. B. Pendry 等分别提出利用周期排 列的金属细线阵列以及金属开路环谐振器实现等 效介电常数、磁导率为负的介质^[37, 38]。2001年, Shelby R A 等将上述两种结构组合起来,首次设计 了双负材料并成功地验证了负折射现象^[39],这些研 究为后续 RCR 的验证提供了重要的理论基础。

2009年,来自浙江大学的奚圣等利用正交的金属条以及开口谐振环构建了双负材料,结构如图3(a)所示^[40,41]。为了便于实验观察,其利用偶极子阵列模拟运动的自由电子,最终根据辐射信号与接收



图2 (a)电子在纳米孔状结构中激励光辐射的结构示意图,(b)电子在Ag-介质结构中激励光学CR的模型示意图,(c)电子 在多层石墨烯-介质结构中激励CR的结构示意图,(d)石墨烯表面的二维CR效应,(e)基于电子与周期石墨烯条带光栅结构中 的GSPP互作用产生的太赫兹辐射,(f)在金属光栅超材料中激励无阈值CR的结构示意图,(g)基于双段光栅的超辐射示意 图,直流电子束经Cavity 1中的SSPP波群聚后可以在Cavity 2中激励出超辐射,(h)Fano光栅中激励CR激光的形成过程,由 于布里渊区折叠效应,CR可以辐射到自由空间中,(i)基于介质光栅中BIC实现的CR激光器结构示意图,结构参数变化时的 谐振曲线以及谐振电场分布

Fig. 2 (a) Schematic model of light generation in a nanoscale hole, (b) light CR generation in Ag-dielectric structure with the excitation of the free electron, (c) physical diagram of stimulating CR in multi-layers grapheme, (d) in-plane CR in the grapheme, (e) terahertz radiation generation based on the beam-wave interaction in the periodic graphene ribbons, (f) CR in metallic grating metamaterials, (g) super-radiation in a two-section structure. The DC electron beam is converted into electron bunches in cavity 1, and then stimulates the super-radiant radiation in cavity 2, (h) generation of CR lasing in Fano grating. The CR is transformed into a spatial beam via Brillouin zone folding effect, (i) CR based on BIC in the dielectric grating. The resonance curve with different structural parameters. Inset; the resonant electric field distribution

角度的关系间接地验证了RCR。由于该实验中是 利用偶极子天线阵列而并非电子进行激励,因此该 实验本质上仍可以归结为左手材料负折射率特性 的验证^[42]。电子科技大学的段兆云等也对RCR有 关物理现象进行了深入的研究,他们对左手材料中 RCR 的辐射激励条件、辐射频谱、能流密度等物理 特性进行了详尽的分析,并提出了圆波导结构填充 双负材料的RCR结构模型^[43-44]。2017年,该团队提 出了由方波导以及开口谐振环构成的全金属左手 超材料,并基于该结构完成了RCR现象的实验验 证^[45]。结构如图3(b)所示,电子束在超材料中由左 向右运动,并在结构左端口接收到辐射功率信号, 这意味着该互作用系统中电子运动方向与辐射电 磁波的传输方向相反,与RCR的物理性质相符合。 除利用左手材料外,基于等离激元材料也可以实现 RCR效应。其模型如图3(c)所示,电子在金属-绝 缘体-金属波导中运动以激励 SPP。若满足 CR 阈值 条件,SPP可以转换为金属中的CR,且辐射方向可 由波导间隙调控。当间隙较小时,结构会出现负群 速度的色散特性,此时可以使得CR的辐射方向从 正向切换向反向,即RCR^[46]。这种方案简单易行, 避免了复杂的超材料单元结构设计。

RCR 在高能粒子探测、加速器、高功率辐射源 等系统中也有着广泛的应用^[47,48]。麻省理工学院的 Lu Xueying提出基于 RCR 效应的粒子加速方案^[49]。 超材料单元结构如图 3(d)所示,该结构在 TM 模式 工作时表现负群速度的特性,因此电子束可以在该 超材料中激励出高功率 RCR 尾场辐射;通过相干尾 波叠加,其最大输出功率可达 80 MW。这种金属超 材料结构简单、调整灵活,且可以产生高功率、高梯 度的尾迹场,对设计新一代粒子加速器具有重要意 义^[50-52]。超材料单元设计依赖于结构中的谐振效 应,因而具有很高的系统耦合阻抗;其结构单元是 亚波长量级,可以缩小器件的体积设计,因此 RCR 效应也为发展高效紧凑的真空电子器件提供了新 途径^[47,48,53-56]。图 3(e)展示了麻省理工学院团队提 出的 RCR 返波管方案,其可以在 2.6 GHz 的工作频 率上产生 5.75 MW 的输出功率,工作效率为 14%^[56]。

1.3 基于双曲超材料的切伦科夫辐射

在常规介质中,粒子运动速度需要满足式(2) 的阈值条件才可以激励CR效应,这为CR效应的应 用增加了许多限制,而双曲超材料(Hyperbolic Meta-Materials,HMM)则可以消除CR辐射阈值。HMM是 一种各向异性的人工超材料,因其双曲型的等频色 散曲线而得名,其本征色散方程可用式(4)来 描述^[12]。



图3 (a)左:RCR的工作原理示意图,右:利用偶极子天线阵列的RCR实验示意图,(b)段兆云等提出的RCR实验结构图,(c) 基于SPP的RCR结构示意图,电子在金属波导间隙中穿过以激励RCR,(d)应用于粒子加速的RCR振荡器,(e)基于RCR效应 的返波振荡器结构示意图

Fig. 3 (a) Left: the schematic model of RCR. Right: experimental setup based on dipole antenna array, (b) experimental setup of RCR verification proposed by Duan Zhaoyun *et al.* (c) the schematic diagram of CR in plasmonic materials. CR is excited while the electron moves through the waveguide gap, (d) high-power RCR radiation source for particle acceleration, (e) the schematic model of backward wave oscillator based on RCR effect

$$\frac{k_x^2}{\varepsilon_z} + \frac{k_z^2}{\varepsilon_x} = k_0^2 \qquad , \quad (4)$$

其中 ε_x 、 ε_z 分别为x、z方向的介电常数。如图4(a)所示,根据双曲线的开口方向,可以将HMM分成 I 类 (ε_x < 0, ε_z > 0)和 II 类(ε_x > 0, ε_z < 0)两种。不同于 各向同性材料,HMM中能够支持倏逝波的传播,能 流方向沿着色散线法线方向,这使得HMM具有许 多独特的应用。根据波矢匹配原则,可以得到:在 I 类HMM中,任意速度运动的带电粒子均可以激励 CR,即:不存在 CR 阈值;在 II 类HMM中,阈值条件 为 v_e < $c/\sqrt{\varepsilon_x}$,即:不存在最低速度阈值,但存在一 个最高速度阈值。综上所述,HMM可以消除CR的 最小速度阈值,这为发展片上CR器件提供了一个 有效的途径。

2017年,来自清华大学的刘仿等提出了基于 II 型HMM的无阈值集成CR光辐射芯片方案,其结构 如图4(b)所示^[57,58]。在该实验中,电子由钼电极发 射,在由Au和SiO,薄膜交错堆叠实现的HMM中激 励CR。为了便于实验探测,在HMM材料下方加载 一个缝隙天线以将CR电磁能量辐射到自由空间 中。尽管受到环境噪声的干扰,这个实验仍能观察 到电子能量为0.25 keV的电磁辐射,覆盖500~900 nm的波长范围。事实上,考虑到空间的非局域性, 基于HMM的CR仍存在一个非零的最低速度阈值。 南洋理工大学的胡昊等从有限边界材料中的空间 色散以及非局域电子镜像效应的理论出发分析了 结构参数等因素对CR阈值的影响,得到了HMM中 CR效应的最低速度阈值,这对丰富片上辐射器件的 研究具有十分重要的借鉴意义^[59]。由于在利用多 层介质堆叠构建 HMM 时需要介电常数异号的介质 才可以实现,受到材料等离子体频率的限制,基于 Au/SiO,实现的HMM只能在可见光和近红外波段工 作。如果要设计实现其他工作频段的HMM,就需要 选取相应频段中负介电常数的材料。如Si在极紫 外波段表现出负介电常数特性,因此可以利用Si/ SiO₂构建HMM^[60]。石墨烯在太赫兹至红外波段可 以等效为负介电常数的介质,也可以用于实现了 HMM。电子科技的 Feng xiaodong 等利用石墨烯以 及介质材料构建了太赫兹波段的HMM,并利用电偶 极子在HMM中激发CR,结构如图4(c)所示^[61]。数 值仿真和理论分析表明,HMM中石墨烯层间GSPP 的相互耦合可将辐射的峰值功率流增强一个数量 级,且辐射角度可以由石墨烯的化学势来进行调 节。更进一步,如果将石墨烯HMM横向分割成周期光栅结构,则单轴的HMM会转化为双轴HMM材料,电子在其表面可以激励出二维平面的CR模式(结构如图4(d)所示)^[62]。相比于石墨烯HMM,这种HMM光栅结构可以将CR的辐射功率提升约两个数量级。

许多各向异性材料如六角氮化硼(h-BN)、锑化 铋(Bi,Te,)等具有多层结构的组成形式,因此具有天 然的双曲色散特性。这些二维材料的内部层状结 构可以达到单原子层的厚度,意味着可以支持更大 的电磁波矢,能够实现更低的辐射阈值[63]。如图4 (e)所示,运动的电子可以在h-BN表面激发声子极 化激元,同时产生CR和RCR两种辐射现象。辐射 波长、角度分别可以通过h-BN的厚度、电子能量等 参数进行调节。来自清华大学的屈拓等研究发现, 利用h-BN的双曲特性可以将CR效应的电子能量 阈值降低到1eV量级,结构如图4(f)所示^[64]。由于 低电子能量的CR激发以及实验探测较为困难,上 述相关研究都主要集中于理论研究层面。为了进 一步探究片上CR的物理特性,人们也开始寻求一 些新方法。如图 5(a) 所示, Patrice Genevet 等发现当 一束S极化的光速斜入射到一个狭缝上时,会在狭 缝上产生一个幅值正弦波动的极化波(类似于一个 偶极子天线阵列);因其与运动电子的电流密度分 布相同,可以用来模拟运动的电子[65]。若这种极化 波的相速度大于SSP的相速度,会在这种狭缝天线 周围激励出向远处传播的SPP模式,整个过程与CR 效应相类似。通过调整金属狭缝的方向等参数,可 以操控SPP尾迹波的运动方向。来自上海交通大学 的 Zhang Yiran 等则利用了相似的等效方法对基于 h-BN的CR现象进行了实验证明^[66]。当光入射到 Ag纳米线上时,会在Ag上产生偶极子振荡。这种 振荡会激励起h-BN中的声子极化激元模式,当沿 着材料表面向远场传播时,便形成了CR辐射。图5 (b)中则展示了该实验的原理示意图以及AFM 探测 的场强分布。这些天然材料避免了人工双曲材料 的复杂设计过程,为研究光与物质互作用提供了新 的平台,也为低电子能量的片上辐射源射设计提供 了新的思路。

1.4 切伦科夫辐射在粒子探测领域的应用

传统的CR探测器中,辐射角度灵敏度随着粒 子速度的增加而减小。为了提高高能粒子的探测 灵敏度,需采用介电常数趋近于1的介质材料,但同



图4 (a)基于HMM的CR机制中的波矢匹配示意图,(b)基于Au/Sio2光学HMM材料中的无阈值CR光芯片,(c)偶极子在石墨烯HMM中激励太赫兹CR示意图,(d)在石墨烯双曲光栅结构中的二维CR效应,(e)基于h-BN声子激元的二维CR示意图,(f)基于h-BN的低阈值CR示意图

Fig. 4 (a) Wavenumber matching of CR in HMM, (b) top: on-chip CR source in Au/Sio_2HM , (c) physical diagram of CR excited by a dipole in graphene HMM, (d) in-plane CR radiation in a graphene HMM grating, (e) in-plane photon CR in h-BN, (f) low threshold CR in h-BN



图 5 (a)利用纳米缝隙阵列激发、控制 SPP 传播方向的模型示意图以及实物加工图,(b)左:实验示意图以及实验、仿真结果对 比,(c)基于h-BN 中的声子激元 CR 现象的实验示意图(上)以及实验结果分布图(下)

Fig. 5 (a) Excitation and manipulation of SPP in a nano-silt array, and the fabricated sample, (b) left: experimental setup of manipulation of SPP and the comparison between the simulation and measured results, (c) top: experimental verification of CR based on phonon polariton in h-BN. Bottom: experimental results

时会增加电子速度阈值。如何在保持低速度阈值 的同时提高探测灵敏度则成为了一个技术挑战。 而光子晶体、变换光学超材料等方法则可以有效地 突破这一技术限制。光子晶体超材料的电磁特性 可以通过结构参数灵活操控,因此也为控制自由电 子辐射提供了一条额外的途径。2003年,来自麻省 理工学院的Luo Chiyan分析了电子在光子晶体中运 动时的电磁辐射特性,发现这种材料中可以实现无 阈值的 CR 效应,且在不同速度区间内分别可以产 生前向和反向的辐射模式^[67]。来自浙江大学的林 晓等提出利用一维光子晶体来增强 CR 探测器灵敏 度。如图 6(a)所示,带电粒子垂直于分界面穿过由 两种透明介质构成的光子晶体以激励 CR^[68]。在不 同分界面处的渡越辐射波连续干涉下可以分别形 成前向以及反向的 CR 效应。这种方式可以通过选 取不同的结构参数以适应不同速度区间的探测需 求,为设计高灵敏度的高能粒子CR探测器提供了 一个可行的方案。为了拓展CR探测器的工作带 宽,林晓等提出了基于布儒斯特角的CR 探测器^[69]。 通过选取合适的结构参数,光子晶体可以实现一个 超宽带的角度滤波器,即:入射波只有以布儒斯特 角入射到材料表面时^[70,71]。结构如图6(b)所示,当 电子在透明介质中穿过时,其引发的CR辐射波将 透射到布儒斯特滤波器上。只有以布儒斯特角入 射到滤波器表面的辐射波才可以透过该介质,会在 远场中形成两条对称的强度分布谱,通过测量辐射 谱线与中线的距离则可以反推出粒子速度。这种 方案将传统探测器中的角度测量转换为谱线峰值 的距离测量,同时也使得远程粒子探测成为可能。 此外,变换光学超材料也可以用于提高CR辐射器 的灵敏度。如图6(c)所示,电子在各向异性的变换 光学材料中激励出CR效应。由于坐标系的变换,

圆锥形的辐射场会被横向拉伸成椭圆形,因此横向 分辨率被提升^[72]。传统的CR探测器仅仅局限于粒 子的速度探测,对粒子的运动轨迹则无法有效响 应,来自南洋理工大的胡昊等提出利用Dyakonov表 面波的方法来实现粒子速度、轨迹的双重探测^[73]。 如图6(d)所示,若粒子运动轨迹与双轴晶体VYO₄ 的光轴达成某一特定角度,则可以在晶体中激励出 Dyakonov表面波,此时辐射强度会急剧增加。这种 探测器结构紧凑、灵敏度高,为粒子探测增加了一 个全新的自由度。

2 史密斯-珀塞尔辐射

当带电粒子在周期结构表面飞过时,会在自由 空间产生电磁辐射。辐射波长、角度与运动速度之 间的关系可以描述:



图6 (a)利用一维光子晶体调控CR的辐射方向。从左至右分别是模型示意图、前向辐射模式下的场图分布,(b)基于布儒斯 特角滤波器的CR探测器模型示意图,(c)基于变换光学材料中的CR探测器场图分布、探测灵敏度以及模型示意图,(d)基于 Dyakonov表面波的CR探测器计算模型示意图以及不同运动情形下的辐射电场分布

Fig. 6 (a) Manipulation radiation angle by one-dimensional photonic crystal. Left: schematic diagram. Right: electric field distribution in forward radiation pattern, (b) the schematic diagram of CR detector based on Brewster angle filter, (c) electric field distribution, detect sensitivity and schematic diagram CR in a transform optics metamaterial, (d) the schematic of CR in a semi-infinite isotropic medium Si_3N_4 and a semi-infinite uniaxial crystal YVO_4 , and time-domain radiation-field distributions with different trajectories and velocities

$$\lambda = \frac{L}{|m|} \left(\frac{c}{v_e} - \cos\theta \right) \qquad , \quad (5)$$

其中λ为辐射波长,L为光栅周期,θ为辐射角度,m 为辐射阶次。SPR是通过采用周期结构的方法来改 变光的相速度,进而消除了CR效应的速度阈值。 从波矢匹配的角度来看,无论是介质材料中的CR 还是基于光栅结构的SPR,其本质上都是将电子携 带的消逝波转化成行波,因此SPR可以归结为一种 特殊的CR效应。SPR效应由于其独特的物理特性, 在众多领域中有着广泛的应用,如基于SPR效应的 奥罗管工作频段可以覆盖到微波至太赫兹波,是一 种重要的功率器件。

2.1 基于超表面的史密斯--珀塞尔辐射研究

传统的 SPR 研究主要集中于辐射效率、频谱相 干性的提升等方面,而对极化、波前、相位的操控鲜 有关注。超材料具有优异的电磁波调控能力,将赋 予 SPR 更灵活的调控能力。本章节将对基于超表 面结构的 SPR 效应操控进行简要回顾。

2016年,王作佳等提出利用开口谐振环单元组 成的 Babinet 超表面来调控 SPR 的极化状态,结构如 图7(a)所示^[74]。得益于谐振单元的双各向异性,当 电子平行于结构表面运动时,可以产生具有交叉极 化特性的辐射波束。辐射电磁波的极化方向与谐 振单元的开口方向保持一致,根据此特性可以完成 对电磁波的极化调控。与传统光栅相比,基于超表 面的SPR效应可以将效率提高约84%。2020年,Li Lin等根据波矢匹配原理,利用介质表面的光学SPP 来模拟电子所携带的消逝波完成了该理论工作的 实验验证[75]。在该实验中,超表面结构不仅可以操 控辐射波束的极化方向,而且可以通过操控相位分 布实现辐射波束的自聚焦。基于超表面灵活的相 位调控能力也可以对 SPR 的辐射角度进行操控,实 现"异常 SPR 效应"^[76]。当运动电子在超表面结构 飞过时,会在结构单元处产生附加相移,根据斯涅 尔定律可以得到广义的SPR色散公式:

$$sin\theta = \frac{c}{v_e} - m\frac{\lambda}{p} + \frac{\lambda}{2\pi}\frac{d\varphi}{dz}$$
 , (6)

其中, dq/dz是超表面沿着电磁波传播方向的梯度 相位。通过改变式(6)中的相位梯度, 可以实现重 塑SPR辐射角度。如图7(c)所示, 垂直法向辐射的 波束可以在超表面的调控下分别可以实现前向、返 向的辐射。在该研究中, 作者利用偶极子阵列模拟 运动的带电粒子在微波波段完成了实验验证, 实验 结果与理论吻合得较好。结合石墨烯的优异电调 控性能,超表面可以实现对SPR效应的振幅、相位、 偏振等参数的"全面操控"。美国东北大学的Su Zhaoxian等对基于石墨烯超表面的SPR物理性质进 行探究^[77]。辐射波束的振幅、相位可以分别通过结 构单元的几何参数、方向来操控。基于该结构优异 的调控性能,可以实现具有双焦点的辐射聚焦波束 以及相位可控的圆极化辐射波束。

基于超结构也可以实现对 SPR 的波前操控,实 现涡旋波束辐射。螺旋周期结构因其角向的螺旋 特性可以重塑电磁波的波前,这种特性在产生涡旋 波束方面具有天然的优越性。如图7(e)所示,当运 动电子穿过金属螺旋带时会产生SPR涡旋辐射场, 涡旋波束与结构的手性保持一致^[78]。北京大学杜 朝海课题组发现,利用螺旋光栅表面的SPR效应也 可以产生宽带的涡旋辐射场(结构如图(f)所示),且 涡旋波束的拓扑荷与光栅槽数、工作谐波成正 比^[79]。为了提高辐射波束的相干性,该课题组又提 出双段光栅中的 SPR 超辐射方案^[80]。结构如图 7 (g)所示,直流电子束经由第一段光栅的互作用后群 聚成周期性的电子束团;在第二段螺旋光栅中,群 聚电子束团将谐波能量辐射到自由空间的同时也 会转换成涡旋波束。这种基于SPR效应的辐射器 可以摆脱馈源频率的限制,在电子能量、结构参数 的调控下可以实现任意频段、任意模式的涡旋波 束,在通信等领域中有着广泛的应用前景。

3 总结与展望

超材料可以突破常规自然材料电磁特性的限 制,实现超常的电磁特性调控。基于超材料的自由 电子辐射也可突破传统辐射机制的限制,实现对辐 射波束的相位、极化、波前以及起振阈值等方面的 灵活操控,这为发展新型自由电子辐射源和探索新 应用提供了思路。本文首先简要回顾了CR效应及 SPR效应的工作原理,在此基础上回顾了基于超材 料结构的CR效应以及SPR效应的研究进展。重点 介绍了基于表面等离激元材料的CR效应、负折射 率材料中的 RCR 效应、HMM 的低阈值 CR 效应、基 于光子晶体结构的CR探测器、超表面对SPR效应 的调控特性以及基于 SPR 效应的涡旋波束辐射器 等方面。伴随着超材料理论的发展,基于超材料的 自由电子辐射研究也会逐渐丰富,新颖的辐射现象 将会不断涌现,也会推动辐射源、探测器、加速器等 相关应用的不断进步。

当前阶段,受限制于自由电子源的实验条件限



图7 (a)基于 Babinet 超表面的 SPR 极化特性操控,(b)利用超表面操控 SPR 辐射特性的实验示意图以及实现的聚焦波束,(c) 利用超表面对 SPR 辐射方向的操控,(d)基于石墨烯超表面实现的双焦点 SPR 波束,(e)基于螺旋线中的 SPR 效应产生涡旋 场,(f)基于螺旋光栅结构中的 SPR 效应的涡旋波束产生器,(g)利用双段光栅中的超辐射效应产生涡旋波束的结构示意图 Fig. 7 (a) Manipulation polarization of SPR based on Babinet metasurface, (b) experimental setup of manipulation of SPR, and the electric distribution of focusing beam, (c) control the angle of SPR by metasurface, (d) dual focal points focusing based on the graphene metasurface, (e) generation of vortex beam based on SPR effect in a helical wire, (f) vortex beam generation based on SPR from a helical grating, (g) generating vortex beam based on the super-SPR effect in a two-section grating

制,许多基于超材料的自由电子辐射研究仍停留于 理论分析和仿真模拟层面。在实验层面,许多研究 工作采用偶极子阵列来模拟运动电子的方式进行 实验验证,真正基于自由电子辐射实验尚不充分。 随着新材料、新工艺、和实验条件的进步,超构材料 中自由电子辐射的实验研究工作会逐渐丰富,这为 新型的集成化高效率辐射源、片上粒子探测器等实 际应用带来新的机遇。此外,目前的超材料的主要 研究对象为空间型调制媒质(spatially modulated media),而时间调制媒质(temporally modulated media) 和时空调制媒质(spatiotemporally modulated media) 的研究刚刚兴起,这为电子辐射研究注入了新的活 力^[14, 81-83]。时空调制媒质与空间调制媒质有着本质 的区别:(1)、在空间调制媒质系统中,媒质-电子具 有的总能量从根本上限制了自由电子的能量交换 极限,而在时变介质中通过时间维度引入了新的能 量,局部系统的能量守恒规律被打破。例如,与光 子晶体相似,光子时间晶体(Photonics Time-Crystal, PTC)也会形成带隙;若互作用点位于PTC的带隙 内,则可以实现能量的参量放大[82]。(2)、空间介质 保持时间反转对称性,而这种对称性在时空介质中 则会被打破。(3)、由于引入了时域的调制,时空调

制媒质中的操控自由度得到了扩展。如基于时变 材料中可以实现超光速的调制速度,进而实现真空 环境中的CR效应^[84]。基于时变材料的自由电子辐 射现象研究将有助于探究更多新奇的物理现象,如 在打破时间反转对称性后,辐射性能会如何受到影 响?在微观粒子角度,量子电子辐射效应也逐渐受 到人们关注与思考^[85],经典电磁辐射理论与量子电 磁辐射理论有何不同?这些研究将在微观角度帮 助研究理解辐射的本质,催生更多的物理应用。最 后,新兴二维材料也将为自由电子辐射提供一个崭 新的平台,这些材料如基于石墨烯材料中的自发辐 射、受激辐射现象为下一代片上集成光源提供了新 方案^[86,87]。

References

- [1] Koch H. W., Motz J. Bremsstrahlung cross-section formulas and related data[J]. Rev. Mod. Phys., 1959, 31(4): 920.
- [2] Elder F., Gurewitsch A., Langmuir R., et al. Radiation from electrons in a synchrotron [J]. Phys. Rev., 1947, 71 (11): 829.
- [3] Ginzburg V. Transition radiation and transition scattering[J]. *Phys Scr.*, 1982, 1982(T2A): 182.
- [4] Happek U., Sievers A., Blum E. Observation of coherent transition radiation [J]. Phys. Rev. Lett., 1991, 67 (21): 2962.

- [5] Čerenkov P. Visible light from pure liquids under the impact of γ-rays[J]. Dokl. Acad. Sci. URSS. 1934.
- [6] Frank I. Tamm I., Coherent visible radiation of fast electrons passing through matter [J], Selected Papers. 1991, Springer. p. 29–35.
- [7] Smith S. J. Purcell E. Visible light from localized surface charges moving across a grating [J]. *Phys. Rev.*, 1953, 92 (4): 1069.
- [8] Zheludev N. I.Kivshar Y. S. From metamaterials to metadevices[J]. Nat Mater., 2012, 11(11): 917–924.
- [9] Marqués R., Medina F.Rafii-El-Idrissi R. Role of bianisotropy in negative permeability and left-handed metamaterials[J]. *Phys. Rev. B*, 2002, 65(14): 144440.
- [10] Joannopoulos J. D., Villeneuve P. R.Fan S. Photonic crystals: putting a new twist on light[J]. Nature, 1997, 386 (6621): 143-149.
- [11] Li Yang, Kita S., Muñoz P., et al. On-chip zero-index metamaterials [J]. Nat. Photonics, 2015, 9 (11): 738-742
- [12] Poddubny A., Iorsh I., Belov P., et al. Hyperbolic metamaterials[J]. Nat. Photonics, 2013, 7(12): 948–957.
- [13] Chen Hou-Tong, Taylor A. J. Yu Nanfang. A review of metasurfaces: physics and applications [J]. Rep. Prog. Phys., 2016, 79(7): 076401.
- [14] Galiffi E., Huidobro P.Pendry J. Broadband nonreciprocal amplification in luminal metamaterials [J]. *Phys. Rev. Lett.*, 2019, **123**(20): 206101.
- [15] Rogov A. Narimanov E. Space time metamaterials [J]. ACS Photonics, 2018, 5(7): 2868-2877.
- [16] Vezzoli S., Bruno V., DeVault C., et al. Optical time reversal from time-dependent epsilon-near-zero media [J]. Physical review letters, 2018, 120(4): 043902.
- [17] Adamo G., MacDonald K. F., Fu Y., et al. Light well: a tunable free-electron light source on a chip[J]. Phys. Rev. Lett., 2009, 103(11): 113901.
- [18] Liu Shenggang, Hu Min, Zhang Yaxin, et al. Theoretical investigation of a tunable free-electron light source [J]. Phys. Rev. E, 2011, 83(6): 066609.
- [19] Liu Shenggang, Zhang Ping, Liu Weihao, et al. Surface polariton Cherenkov light radiation source [J]. Phys. Rev. Lett., 2012, 109(15): 153902.
- [20] Zhao Tao, Hu Min, Zhong Renbin, et al. Cherenkov terahertz radiation from graphene surface plasmon polaritons excited by an electron beam [J]. Appl. Phys. Lett., 2017, 110(23): 231102.
- [21] Tao Jin, Wu LinZheng Guoxing, Graphene surface-polariton in-plane Cherenkov radiation [J]. Carbon, 2018, 133: 249-253.
- [22] Liu Yong-Qiang, Liu Pu-Kun, Excitation of surface plasmon polaritons by electron beam with graphene ribbon arrays[J]. J. Appl. Phys., 2017, 121(11): 113104.
- [23] Pendry J., Martin-Moreno L. Garcia-Vidal F. Mimicking surface plasmons with structured surfaces [J]. Science, 2004, 305(5685): 847-848.
- [24] So J. K., Won J. H., Sattorov M., et al. Cerenkov radiation in metallic metamaterials [J]. Appl. Phys. Lett., 2010, 97 (15): 151107.
- [25] Liu Yong-Qiang, Kong Ling-Bao, Du Chao-Hai, et al. Spoof surface plasmon modes on doubly corrugated metal

surfaces at terahertz frequencies[J]. *J. Phys. D*, 2016, **49** (23): 235501.

- [26] Liu Yong-Qiang, Kong Ling-Bao, Du Chao-Hai, et al. A terahertz electronic source based on the spoof surface plasmon with subwavelength metallic grating [J]. IEEE Trans Plasma Sci, 2016, 44(6): 930-937.
- [27] Liu Yong-Qiang, Du Chao-HaiLiu Pu-Kun, Terahertz electronic source based on spoof surface plasmons on the doubly corrugated metallic waveguide [J]. *IEEE Trans Plasma Sci*, 2016, 44(12): 3288-329
- [28] Kong Ling-Bao, Chen Zhaoyang, Plasmonic electron acceleration with the meta-surfaces [J]. Phys. Plasmas, 2017, 24(8): 083111.
- [29] Zhang Ping, Zhang Yaxin, Hu Min, et al. Diffraction radiation of a sub-wavelength hole array with dielectric medium loading[J]. J J. Phys. D, 2012, 45(14): 145303.
- [30] Zhang Ya-Xin, Zhou Yu-Cong, Dong Liang, et al. Coherent terahertz radiation from high-harmonic component of modulated free-electron beam in a tapered two-asymmetric grating structure [J]. Appl. Phys. Lett., 2012, 101 (12): 123503.
- [31] Kong Ling-Bao, Huang Cheng-Ping, Du Chao-Hai, et al. Enhancing spoof surface-plasmons with gradient metasurfaces[J]. Sci. Rep., 2015, 5(1): 1-5.
- [32] Kim S., Baek I. K., Bhattacharya R., et al. High-Q Metallic Fano Metamaterial for Highly Efficient Cerenkov Lasing. Adv. Opt. Mater., 2018, 6(12): 1800041.
- [33] Bera A., Barik R. K., Sattorov M., et al. Surface-coupling of Cerenkov radiation from a modified metallic metamaterial slab via Brillouin-band folding[J]. Opt. Express, 2014, 22(3): 3039-3044.
- [34] Song Yanan, Jiang Ningxiao, Liu Liu, et al. Cherenkov radiation from photonic bound states in the continuum: towards compact free-electron lasers [J]. Phys. Rev. Appl., 2018, 10(6): 064026.
- [35] Yang Yi, Massuda A., Roques-Carmes C., et al. Maximal spontaneous photon emission and energy loss from free electrons[J]. Nature Phys., 2018, 14(9): 894-899.
- [36] Viktor G. V. The electrodynamics of substances with simultaneously negative values of ε and μ . Sov. Phys. Usp., 1968, **10**(4): 509.
- [37] Pendry J. B., Holden A., Stewart W., et al. Extremely low frequency plasmons in metallic mesostructures [J]. Phys. Rev. Lett., 1996, 76(25): 4773.
- [38] Pendry J. B., Holden A. J., Robbins D. J., et al. Magnetism from conductors and enhanced nonlinear phenomena
 [J]. IEEE Trans. Microw. theory Techn., 1999, 47(11): 2075–2084.
- [39] Shelby R. A., Smith D. R.Schultz S. Experimental verification of a negative index of refraction [J]. Science, 2001, 292(5514): 77–79.
- [40] Xi Sheng, Chen Hongsheng, Jiang Tao, et al. Experimental verification of reversed Cherenkov radiation in lefthanded metamaterial [J]. Phys. Rev. Lett., 2009, 103 (19): 194801
- [41] Chen Hongsheng, Chen Min, Flipping photons backward: reversed Cherenkov radiation [J]. Mater. Today, 2011, 14(1-2): 34-41.
- [42] Zhang Shuang, Zhang Xiang. Flipping a photonic shock

wave[J]. *Physics*, 2009, **2**: 91.

- [43] Duan Zhaoyun, Wu B.I., Lu Jie, et al. Reversed Cherenkov radiation in a waveguide filled with anisotropic double-negative metamaterials[J]. J. Appl. Phys., 2008, 104 (6): 063303.
- [44] Duan Zhaoyun, Wu B.I., Lu Jie., et al. Cherenkov radiation in anisotropic double-negative metamaterials [J]. Opt. Express, 2008, 16(22): 18479–18484.
- [45] Duan Zhaoyun, Tang Xianfeng, Wang Zhanliang, et al. Observation of the reversed Cherenkov radiation [J]. Nat. Commun., 2017, 8(1): 1-7.
- [46] Tao Jin, Wang Qi Jie, Zhang Jingjing, et al. Reverse surface-polariton Cherenkov radiation [J]. Sci. Rep., 2016, 6 (1): 1-8.
- [47] Duan Zhaoyun., Shapiro M. A., Schamiloglu E., et al. Metamaterial-inspired vacuum electron devices and accelerators [J]. IEEE Trans. on Electron Devices, 2018, 66 (1): 207-218.
- [48] Duan Zhaoyun., Wu B. -I., Xi Sheng, et al. Research progress in reversed Cherenkov radiation in double-negative metamaterials [J]. Prog. Electromagn Res, 2009, 90: 75-87.
- [49] Lu Xueying, Shapiro M. A., Mastovsky I., et al. Generation of high-power, reversed-Cherenkov wakefield radiation in a metamaterial structure [J]. Phys. Rev. Lett., 2019, 122(1): 014801.
- [50] Hummelt J., Lu X., Xu H., et al. Coherent Cherenkovcyclotron radiation excited by an electron beam in a metamaterial waveguide[J]. Phys. Rev. Lett., 2016, 117(23): 237701.
- [51] Lu Xueying., Picard J. F., Shapiro M. A., et al. Coherent high-power RF wakefield generation by electron bunch trains in a metamaterial structure [J]. Appl. Phys. Lett., 2020, 116(26); 264102.
- [52] Lu Xueying, Shapiro M. A. Temkin R. J. Modeling of the interaction of a volumetric metallic metamaterial structure with a relativistic electron beam[J]. *Phys. Rev. ST – Accel. Beams*, 2015, 18(8): 081303.
- [53] Wang Xin, Tang Xianfeng, Li Shifeng, et al. Recent advances in metamaterial klystrons[J]. EPJ Applied Metamaterials, 2021, 8: 9.
- [54] Wang Yanshuai, Duan Zhaoyun, Tang Xianfeng, et al. All-metal metamaterial slow-wave structure for high-power sources with high efficiency [J]. Appl. Phys. Lett., 2015, 107(15): 153502.
- [55] Wang Xin, Li Shifeng, Zhang Xuanming, et al. Novel Sband metamaterial extended interaction klystron [J]. IEEE Electron Device Lett, 2020, 41(10): 1580–1583.
- [56] Hummelt J. S., Lewis S. M., Shapiro M. A., et al. Design of a metamaterial-based backward-wave oscillator [J]. *IEEE Trans Plasma Sci*, 2014, 42(4): 930-936.
- [57] Liu Fang, Xiao Long, Ye Yu, et al. Integrated Cherenkov radiation emitter eliminating the electron velocity threshold [J]. Nat. Photonics, 2017, 11(5): 289–292.
- [58] Lin Yue-Chai, Liu Fang, Huang Yi-Dong.Cherenkov radiation based on metamaterials [J]. Acta Physica Sinica., (林月钗,刘仿,黄翊东.基于超构材料的 Cherenkov 辐射.物理学报), 2020, 69(15): 56-68.
- [59] Hu Hao, Lin Xiao, Zhang Jingjing, et al. Nonlocality in-

duced Cherenkov threshold [J]. Laser Photonics Rev., 2020, 14(10): 2000149.

- [60] Shekhar P., Pendharker S., Sahasrabudhe H., et al. Extreme ultraviolet plasmonics and Cherenkov radiation in silicon[J]. Optica, 2018, 5(12): 1590–1596.
- [61] Feng Xiaodong, Gong Sen, Zhong Renbin, et al. Terahertz radiation in graphene hyperbolic medium excited by an electric dipole [J]. Opt. Lett, 2018, 43 (5): 1187– 1190.
- [62] Zhang Xiaoqiuyan, Hu Min, Zhang Zhuocheng, et al. High-efficiency threshold-less Cherenkov radiation generation by a graphene hyperbolic grating in the terahertz band[J]. Carbon, 2021, 183: 225-231.
- [63] Tao Jin, Wu Lin, Guo Zhengxing, et al.Cherenkov polari tonic radiation in a natural hyperbolicmaterial [J], Carbon, 2019, 150:136-141.
- [64] Qu Tuo, Liu Fang, Lin Yuechai, et al. Cherenkov radiation generated in hexagonal boron nitride using extremely low-energy electrons [J]. Nanophotonics, 2020, 9 (6): 1491-1499.
- [65] Genevet P., Wintz D., Ambrosio A., et al. Controlled steering of Cherenkov surface plasmon wakes with a onedimensional metamaterial [J]. Nat. Nanotechnol., 2015, 10(9): 804–809.
- [66] Zhang Yiran, Hu Cheng, Lyu B., et al. Tunable Cherenkov radiation of phonon Polaritons in silver nanowire/hexagonal boron nitride heterostructures [J]. Nano Lett., 2020, 20(4): 2770-2777.
- [67] Luo Chiyan, Ibanescu M., Johnson S. G., et al. Cerenkov radiation in photonic crystals [J]. Science, 2003, 299 (5605): 368-371.
- [68] Lin Xiao, Easo S., Shen Yichen, et al. Controlling Cherenkov angles with resonance transition radiation [J]. Nature Phys., 2018, 14(8): 816–821.
- [69] Lin Xiao, Hu Hao, Easo S., et al. A Brewster route to Cherenkov detectors. Nat. Commun., 2021, 12(1): 1–7.
- [70] Shen Yichen, Ye Dexin, Celanovic I., et al. Optical broadband angular selectivity [J]. Science, 2014, 343 (6178): 1499-1501.
- [71] Shen Yichen, Hsu C. W., Yeng Y. X., et al. Broadband angular selectivity of light at the nanoscale: Progress, applications, and outlook [J]. Appl Phys Rev, 2016, 3(1): 011103.
- [72] Ginis V., Danckaert J., Veretennicoff I., et al. Controlling Cherenkov radiation with transformation-optical metamaterials[J]. Phys. Rev. Lett., 2014, 113(16): 167402.
- [73] Hu Hao, Lin Xiao, Wong Liang Jie, et al. Surface Dyakonov-Cherenkov Radiation [J]. arXiv preprint arXiv: 2012. 09533, 2020.
- [74] Wang Zuojia, Yao Kan, Chen Min, et al. Manipulating Smith-Purcell emission with babinet metasurfaces [J]. Phys. Rev. Lett., 2016, 117(15): 157401
- [75] Li Lin, Yao Kan, Wang Zuojia, et al. Harnessing Evanescent Waves by Biamisotropic Metasur faces [J]. Laser. Photonics. Rev., 2020, 14(12): 1900244.
- [76] Jing L., Lin X., Wang Z., et al. Polarization Shaping of Free-Electron Radiation by Gradient Bianisotropic Metasurfaces [J]. Laser Photonics Rev., 2021, 15 (4) : 2000426..

- [77] Su Zhaoxian, Cheng Feng, Li Lin, et al. Complete control of Smith-Purcell radiation by graphene metasurfaces [J]. ACS Photonics, 2019, 6(8): 1947–1954.
- [78] Jing Liqiao, Wang Zuojia, Lin Xiao, et al. Spiral field generation in Smith-Purcell radiation by helical metagratings[J]. Research, 2019, 2019.
- [79] Zhu Juan-Feng, Du Chao-Hai, Zhang Zi-Wen, et al. Smith - Purcell radiation from helical grating to generate wideband vortex beams [J]. Opt. Lett, 2021, 46 (18): 4682-4685.
- [80] Zhang Zi-Wen, Du Chaohai, Zhu Juan-Feng, et al. A Terahertz vortex beam emitter with tunable topological charge and harmonic excitation [J]. J. Lightwave Technol, 2021.
- [81] Sloan J., Rivera N., Joannopoulos J. D., et al. Two photon emission from superluminal and accelerating index perturbations[J]. arXiv preprint arXiv:2103.09955, 2021.
- [82] Dikopoltsev A., Sharabi Y., Lyubarov M., et al. Light

Emission by Free Electrons in Photonic Time-Crystals [J]. *arXiv preprint arXiv*:2109.01203, 2021.

- [83] Sharabi Y., Lustig E.Segev M. Disordered Photonic Time Crystals[J]. Phys. Rev. Lett., 2021, 126(16): 163902.
- [84] Oue D., Ding K. Pendry J. erenkov radiation in vacuum from a superluminal grating[J]. arXiv preprint arXiv:2105. 13681, 2021.
- [85] Rivera N., Kaminer I., Zhen B., et al. Shrinking light to allow forbidden transitions on the atomic scale [J]. Science, 2016, 353(6296): 263-269.
- [86] Wong Liang Jie, Kaminer I., Ilic O., et al. Towards graphene plasmon-based free-electron infrared to X-ray sources[J]. Nat. Photon., 2016, 10(1): 46-52.
- [87] Kaminer I., Katan Y. T., Buljan H., et al. Efficient plasmonic emission by the quantum Čerenkov effect from hot carriers in graphene [J]. Nat. Commun., 2016, 7 (1): 1-9.