# 北京谱仪实验上辉煌的陶-R-QCD物理\*

张建勇<sup>1,†</sup> 周小蓉<sup>2,3,††</sup>

(1 中国科学院高能物理研究所 北京 100049)

(2 中国科学技术大学物理学院 合肥 230026)

(3 核探测与核电子学国家重点实验室 合肥 230026)

# Achievement in Tau-R-QCD physics on the Beijing Spectrometer

ZHANG Jian-Yong<sup>1,†</sup> ZHOU Xiao-Rong<sup>2,3,††</sup>

(1 Institute of High Energy Physics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China)

(2 School of Physical Sciences, University of Science and Technology of China, Hefei 230026, China)

(3 State Key Laboratory of Nuclear Detection and Nuclear Electronics, Hefei 230026, China)

**摘 要** 北京谱仪作为高精度前沿实验,在陶粲能区做出了重要工作,包括: *R*值的高精度测量;陶轻子质量的测定;重子对阈值附近截面反常行为和振荡效应的 观测;用粲偶素的扫描数据测量电磁作用与强作用的相位差,并且确定χ<sub>el</sub>的电子道分 宽度等。这些结果为标准模型的精确检验提供了实验依据。

关键词 陶粲能区, 粲夸克, R值, 陶轻子, 质量, 重子, 截面, 相对相角

Abstract The Beijing Spectrometer, as a high-precision frontier experiment has performed important achievements in the tau-charm energy region, including high-precision measurements of the *R* value, determination of the mass of the tau lepton, observation of the anomalous behaviour and oscillatory effects of the baryon pair cross-section near the threshold, measurement of the phase difference between the electromagnetic and the strong interaction based on the scanning data of the charmoniums, and determination of the width of the electron channel fraction of  $\chi_{c1}$ . These have provided accurate experimental tests of the Standard Model.

**Keywords** tau-charm energy region, charm quark, *R* value, tau lepton, mass, baryon, cross-section, relative phase

## 1 引言

1974年,美国布鲁克海文国家实验室(BNL) 与斯坦福直线加速器中心(SLAC)几乎同时探测到 了第一个粲粒子 J/ψ,翻开了粒子物理研究的新篇 章。2024 年是 J/ψ粒子发现 50 周年,经过包括北 京正负电子对撞机(BEPC)在内的多台加速器几十 年的研究,人们对粲夸克的性质已经有了一定的 了解。

BEPC 在陶粲能区运行,工作在其上的北京

2025-03-07收到

- † email: jyzhang@ihep.ac.cn
- †† email: zxrong@ustc.edu.cn
  DOI:10.7693/wl20250403
  - CSTR:32040.14.wl20250403

<sup>\*</sup> 国家重点基础研究发展计划(批准号: 2023YFA1606000; 2020YFA04 06400)资助项目

谱仪(BES,包括第一代BES,第二代BESⅡ,和 第三代BESⅢ)在该能区积累了世界上最大的数据 样本,对陶轻子质量、R值精确测量以及量子色 动力学(QCD)检验等方面做出了辉煌的贡献。

#### 2 陶粲能区

#### 2.1 R值难题和粲夸克的发现

R值是电子——正电子湮没反应产生的强子截 面与产生的µ子对截面的比值,在零级近似下, R 值等于在特定能量下所能产生的所有夸克(包括味 道和颜色)的电荷的平方和。它是粒子物理学的重 要参数,不仅有助于理解强子的产生机制,寻找 可能存在的共振态粒子,而且对标准模型的建立 和验证起到了重要作用。自1960年在意大利弗拉 斯卡蒂小镇上,世界上首个正负电子对撞机 AdA 成功运行之后,弗拉斯卡蒂的 Adone 对撞机,法 国奥赛的 ACO 对撞机, 俄罗斯新西伯利亚的 VEPP-2对撞机,以及美国斯坦福大学的SLAC对 撞机纷纷开建。1974年之前,在这些对撞机 上,人们对正负电子湮没产生的强子末态进行 研究, 计算了强子产生截面和R值, 其结果如 图1所示[1,2]。可以发现,在质心系能量的平方  $s < 9 \, \text{GeV}^2$ 的能区内, R 值位于2至3之间, 但随 着能量点的增加直至25 GeV<sup>2</sup>, R值上升到6附近。 简单的三夸克模型预言R值应为2, Han—Nambu 模型预言R值应为4,均与实验的观测值不符,该 异常的R值现象被称为R值难题(R-puzzle)。事实 上,R值的异常提供了新的夸克自由度的间接证 据。J/Ψ粒子的发现证实了粲夸克的存在<sup>[3-5]</sup>,考 虑到粲夸克的贡献,R值难题迎刃而解。

随着正负电子对撞技术的发展,越来越多的 实验开展了正负电子湮没到强子截面的研究和*R* 值的测量,尤其是 2—5 GeV 能区的 *R* 值,由于 其跨越了 QCD 的微扰和非微扰能区,且包含丰 富的共振态,该能区 *R* 值的测量一直是高能物理 的重要目标。在 BES II 实验之前,2—5 GeV 能区 的 *R* 值不确定度大于 15%。BES II 实验通过能量 扫描方式,将R值的测量误差从15%降低至 6.6%<sup>[6]</sup>,整体精度提高2倍以上,大大提高了缪 子反常磁矩的精度,并约束了希格斯粒子质量。 BESⅢ实验进一步将R值的测量误差降低至 3%<sup>[7]</sup>,如图2所示,为电磁跑动耦合常数的确定 和微扰QCD理论的检验提供重要实验依据。R 值的测量是中国对高能物理领域的重要贡献 之一。

#### 2.2 轻子普适性和陶轻子质量

陶轻子是由马丁·佩尔在 SLAC 上通过寻找 e—μ事例发现的,其中第一个事例发现于1974 年,经过三年的不懈寻找,一共找到105个事例。 通过分析确认了这些事例来自新粒子——陶轻子, 佩尔也因为发现陶轻子获得了1995年的诺贝尔物 理学奖。

陶轻子与电子、缪子以及相应的中微子构成 了标准模型的三代轻子家族。按照标准模型要求, 三代轻子与W玻色子的耦合应该相同,即所谓轻



图1 1974年之前R值的实验测量,来自Adone-Frascati实验<sup>[1]</sup>(1.5—9 GeV<sup>2</sup>),SLAC-LBL-magnetic实验(7—24 GeV<sup>2</sup>) 和 CEA 实验<sup>[2]</sup>(25 GeV<sup>2</sup>)。值得一提的是, $J/\psi$ 质量仅比 Adone 对撞机的最大质心能量高出 50 MeV,Adone 对撞机 失去了首次发现 $J/\psi$ 粒子的机会

子普适性。与电子、缪子相比,陶轻子的质量要 大得多,它不但可以衰变到轻子,还可以衰变到 介子以及重子。陶轻子衰变到终态的分支比可以 由标准模型精确给出,这就为标准模型的检验提 供了平台。因此,自陶轻子发现以来,关于陶轻 子的研究就如火如荼地开展起来。

作为标准模型的基本参数,陶轻子的质量需要由实验精确给出。在BES数据获取之前,已经 有多家实验测量了陶轻子的质量。当时陶轻子质量的世界平均值为1784.1<sup>237</sup><sub>236</sub> MeV。陶轻子与缪子 分别与W玻色子耦合常数的比值(g<sub>x</sub>/g<sub>µ</sub>)<sup>2</sup>为0.941± 0.025,与标准模型要求的1偏离了2.4个标准偏 差<sup>[8]</sup>。人们普遍认为,这个偏差是由于陶轻子质 量测量的误差大,中心值不可靠,希望实验可以 重新测量这个比值。

BES运行在陶轻子的产生阈附近,可以利用 阈效应,即产生截面在阈值处从无到有突变的特 点,在阈值附近的不同能量点获取数据,通过拟 合陶轻子对产生截面精确给出陶轻子的质量。



**图3** (a)陶轻子对产生截面的最大似然拟合结果(实线)与实验数据的比较; (b)陶轻 子对产生阈值附近截面的放大显示; (c)似然函数的对数值随陶轻子质量的变化, 这里效率与本底拟合参数固定于其优化拟合值; 图中虚线是只利用 e—μ事例的 结果

1991年11月1日,BES陶轻子质量测量实验正式 开始,使用数据驱动的方法,即一边收集数据, 一边分析已有数据,根据分析结果确定下一个能 量点的位置。BES取数80天,在陶轻子阈值附近 12个能量点,获取了共计5.1 pb<sup>-1</sup>的实验数据。通 过分析 e<sup>--</sup>μ末态事例,获得陶轻子的质量为 1776.9<sup>+0.4</sup><sub>-0.5</sub> ± 0.2 MeV<sup>[9]</sup>,如图3所示。为了增加统 计量,BES合作组分析了含有K、π末态的6个衰 变模式,最终的测量结果为1776.9<sup>+0.18+0.25</sup><sub>-0.17</sub> MeV<sup>[10]</sup>, 比当时的世界平均值小了7 MeV。

联合陶轻子寿命与衰变分支比,耦合常数的 比值 $(g_r/g_\mu)^2$ 变为1.0005 ± 0.0069,轻子普适性经 受住了精确的检验。BES的陶轻子质量测量是当 时最精确的实验结果,领先世界十余年。粒子数 据组认为这一结果是50年来高能物理的最重要实 验数据之一。

步入新世纪,BEPC与BES迎来了升级改造。 升级后加速器由单环变为双环,亮度提升到原来 的100倍,国际领先的陶轻子质量测量也重新提

> 上实验日程。此时陶轻子质量的 世界平均值误差在 0.2 MeV 左右。

> 精确测量陶轻子质量,需要 在提高统计误差与系统误差的精 度上面下功夫。尽管统计量已经 不是大问题, 面对紧张的机器时 间,研究人员仍对数据获取方案 进行了优化。假定陶轻子质量测 量需要100 pb<sup>-1</sup>的实验数据,用 蒙特卡罗模拟与随机抽样的办 法,寻找在那些能量布点,每个 点上的亮度应当如何分配时测量 得到的陶轻子质量统计误差最 小的方案。最终采用了三参数 (陶轻子质量、本底、效率)拟合 下5个点的数据获取方案[11]。在 系统误差方面,最大的误差来 源是束流能量的不确定性。为 此, BES Ⅲ合作组成立了由中

国科学院高能物理研究所、俄罗斯布 德科尔核物理所(BINP),以及夏威夷大 学组成的课题组,在BEPCII储存环第 二对撞点建造束流能量测量系统(BEMS)。 BEMS的工作原理是由激光器提供的激 光束经过反射与聚焦后进入束流管,与 正、负电子束相撞,用高纯锗探测器测 量对撞后散射的高能光子,进而推算 出束流的能量,该系统的测量精度达到 20 keV<sup>[12]</sup>。

2011年底,依照优化方案,进行了 一次尝试性数据获取,如图4所示,确定出陶轻 子质量为1776.91±0.12<sup>+0.10</sup><sub>-0.13</sub> MeV<sup>[13]</sup>。正式的陶轻 子阈值附近的精细扫描已经完成,测量的误差 (含统计误差与系统误差)预期将显著改善。

#### 2.3 陶粲能区

BESⅢ的对撞能区位于2—5 GeV, 是标准模 型中基本粒子陶轻子和粲夸克成对阈值大量产生 的能量区间,被称为陶粲能区。陶粲能区是高能 粒子物理研究中的重要能区之一。该能区覆盖了 大量的粲偶素态如J/ψ、ψ(3686)、ψ(3770)和类粲 偶素态粒子、正反超子对、陶轻子对的产生阈值, 且正负电子对撞机实验具有本底干净、初态四动 量已知等特点。成对产生的正反超子对具有量子 自旋关联特性。由此, BESⅢ实验的取数包括在粲 偶素的共振态上收集大量的实验数据研究其衰变 性质,以及通过独特的能量扫描开展一系列物理 研究。微观粒子世界充满未知,扫描实验就像出 海探索捕捞,在不同能量区域"搜寻",期待找到 新粒子与未知物理规律。在BESⅢ上,除了以上的 R值扫描和陶轻子阈值扫描, BESⅢ实验还针对重 子对阈值和粲偶素能区附近开展了数据扫描,旨 在理解重子电磁结构并研究粲偶素的产生机制。

#### 2.3.1 重子对阈值扫描

随着1956年利用电子质子散射首次观测到质子的内部结构,在类时空间研究重子的电磁形状因子,成为Bruno Touschek等一批正负电子对撞



技术开创者的研究初衷之一,同时也促使 Nicola Cabibbo 等理论家开始推导正负电子湮没到不同过 程末态的截面表达公式<sup>[14]</sup>。之后,更多的低能区 有效理论预言了类时空间电磁形状因子,并且通 过色散关系联合类时和类空实验结果。BESⅢ实 验运行能区覆盖 *SU*(3)重子八重态成对的产生阈 值。利用 BESⅢ在非共振态能区收集的扫描数据, BESⅢ系统研究了 *SU*(3)重子对和粲重子对的产 生,实验结果刷新了类时空间重子电磁形状因子 的最好值。然而,更精确的实验结果催生了更多 的问题亟需理论和实验的共同理解,具体如下:

(1)反常阈值截面的观测。BESⅢ测量了正负 电子对湮没到A。重子对的玻恩截面,其精确的实 验结果显示阈值附近截面存在一个"平台区",与 理论预期不符。利用质心能量2.2324 GeV的数 据,BESⅢ测量了正负电子对湮没到A重子对的 玻恩截面,观测到中性重子对非零的阈值截面, 亦与理论预期不符。因此,在带电和中性重子对 的阈值附近都观测到了反常的截面增强效应。该 实验结果在理论上引起广泛的讨论,其解释包括 末态相互作用、阈值附近共振态效应、索末菲因 子进一步修正等。

(2)有效电磁形状因子的振荡效应。BESⅢ精 确测量正负电子对湮没到核子一反核子对过程的 产生截面及有效电磁形状因子,在核子的电磁形 状因子分布上观测到了周期性振荡的结构,反常 的正交振荡结构暗示着核子内部存在未被理解的 动力学机制,可能的解释包括末态散射效应以及 共振结构贡献等。 (3)电磁形状因子比值的振荡特性。通过研究 角分布,BESⅢ精确测量了电磁形状因子的比值, 结果显示质子和Λ。重子对均出现周期性振荡效 应,和类空空间的偶极分布明显不符。该振荡效 应的机制目前仍没有确切的理论解释。

(4)电磁形状因子的相位差。由于超子寿命很 短,类空空间下研究超子几乎不可能,因此只能 通过类时空间正负电子对湮灭到超子对的产生实 现。类时空间下的电磁形状因子可以为复数,电 和磁形状因子之间存在相角差,该相角差会导致 超子极化。研究超子弱衰变到重子和赝标介子的 角分布能够确定相角差。BESⅢ首次测量了A重 子和Σ重子的电磁形状因子相位差,证实了类时 空间形状因子的复数特性。按照理论预期,随着 能区的增加,微扰QCD主导后相位差应趋于零, 然而目前在已测量的能区中仍然有显著的非零相 位差,显示渐进自由能区在此范围仍不适用,需 要往更高的能区继续测量。

#### 2.3.2 粲偶素共振态扫描

在 J/ψ 粒子发现伊始,即发现其存在衰变到 轻子对和强子末态的谱形不一致现象,这是由粲 偶素衰变中电磁和强相互作用的不同衰变相位差 所致。在共振态峰值附近强子的产生有三种作用 方式:直接通过虚光子的电磁耦合,J/ψ 的电磁衰 变,及 J/ψ 的强相互作用衰变,并且三种振幅之 间存在相干效应。一般认为两种电磁相互作用的 相位相同,这一点也在研究 μ轻子对的谱形研究 中被证实。实验上更关注的是电磁和强相互作用 对不同的末态,如矢量介子+赝标介子过程,重 子一反重子对过程,赝标介子+赝标介子过程等 的衰变相位差。2019 年 BESII 通过 J/ψ 附近的扫 描数据,对ηπ<sup>+</sup>π<sup>-</sup>和 5π的谱形进行了研究,并提取 出相应的相位角。

物理上,对于正负电子直接湮没到电荷共轭 宇称为正的过程需要通过双光子圈图或更多虚光 子交换进行产生,其相较于电荷共轭宇称为负的 过程被严重压低。然而由于该过程对强子作为夸 克一反夸克束缚态的理解有关键作用,实验上从 未停止过寻找此类稀有过程,包括对f<sub>i</sub>(1285)、χ<sub>i</sub> 和X(3872)等的直接寻找。由于背景远大于信号, 一直没有观测到该C字称为正过程的显著信号。 BESⅢ实验另辟蹊径,通过探索信号过程和背景 过程直接的干涉,观测到5.1倍显著度的信号过 程。实验首次确定了χ₁的电子道分宽度,比矢量 态粒子的电子分宽度小4个数量级,符合理论上 的预期。该过程的顺利观测为进一步研究非矢量 粒子的产生和谱形奠定重要基础,也充分展示了 基于高亮度正负电子对撞机对于稀有粒子的寻找 和探索能力。

### 3 总结

BEPC 建成时,改革开放的总设计师邓小平 满怀豪情地说,中国要在世界高科技领域占有一 席之地。纵观我国高能物理的发展,我们不但在 陶轻子质量测量、*R* 值测量等领域保持领先,在 QCD 精确检验、多夸克态的研究以及新物理的寻 找等领域保持先进。J/ψ粒子发现 50 周年之际, 让我们缅怀过去,心向未来,奋力拼搏,在 BESⅢ上争取有更多新的发现!

#### 参考文献

- [1] Bernardini M et al. Nuovo Cim. A, 1975, 26:163
- [2] Tarnopolsky G et al. Phys. Rev. Lett., 1974, 32:432
- [3] Aubert J J et al (E598 Collaboration). Phys. Rev. Lett., 1974, 33: 1404
- [4] Augustin J E et al (SLAC-SP-017 Collaboration). Phys. Rev. Lett., 1974, 33:1406
- [5] Bacci C et al. Phys. Rev. Lett., 1974, 33:1408
- [6] Bai J Z et al (BES Collaboration). Phys. Rev. Lett., 2000, 84:594
- [7] Ablikim M et al (BES III Collaboration). Phys. Rev. Lett., 2022, 128(6):062004
- [8] 郑志鹏,朱永生.北京谱仪正负电子物理.南宁:广西科学技术 出版社,1998
- [9] Bai J Z, Bardon O, Becker-Szendy R A et al (BES Collaboration). Phys. Rev. Lett., 1992, 69: 3021
- [10] Bai J Z, Bardon O, Becker-Szendy R A et al (BES Collaboration). Phys. Rev. D, 1996, 53:20
- [11] Achasov M N, Blinov V E, Cai X et al. CPC(HEP & NP), 2012, 36:573
- [12] Abakumova E V, Achasov M N, Blinov V E et al. NIMA, 2011, 659:21
- [13] Ablikim M, Achasov M N, Ai X C et al (BES III Collaboration). Phys. Rev. D, 2014, 90: 012001
- [14] Cabibbo N et al. Phys. Rev., 1961, 124:1577