

相对论重离子碰撞中背景的选取对 2π 干涉学分析的影响

陈小凡 陈志来

(哈尔滨工业大学应用物理系 哈尔滨 150006)

摘要 用小相对动量区域 2π 干涉学分析方法,研究了相对论重离子碰撞中背景的选取对 2π 干涉学分析所得 π 源参数的影响,得到了在不同背景下 2π 干涉学分析所得 π 源参数之间的解析关系,与相对论重离子中心碰撞 $1.8A\text{ GeV Ar + Pb}$ 的实验结果进行了对比.

关键词 重离子碰撞 2π 干涉学 π 源

1 引言

2π 干涉学是强度干涉学的一个分支^[1-8]. 通过两个全同 π 介子间的玻色——爱因斯坦关联的研究, 2π 干涉学可以被用来获得高能重离子碰撞和基本粒子碰撞产生的 π 源的时空结构和相干程度、 π 源的膨胀、碰撞区域的核媒质相变,以及有关的动力学信息^[1-8]. 实验上在用 2π 干涉学分析时,需要选取非关联 π 对(即背景)和关联 π 对,通过关联 π 对数和非关联 π 对数之比得到关联函数,拟合这一关联函数便可以得到 π 源的参数^[1-8]. 研究表明,关联 π 对的不同选取方法会对 2π 干涉学分析所得 π 源参数产生影响^[2,3].

用小相对动量区域 2π 干涉学方法^[1,2],研究了相对论重离子碰撞中背景的选取对 2π 干涉学分析所得 π 源参数的影响,得到了在不同背景下, 2π 干涉学分析所得 π 源参数之间的解析关系,并与相对论重离子中心碰撞 $1.8A\text{ GeV Ar + Pb}$ 的实验结果进行了对比. 因 π 源寿命不是 2π 干涉学分析的敏感参量,本文只讨论源的空间分布^[8].

2 理想背景下 2π 事件的 2π 关联函数

在 2π 干涉学分析中,所谓理想背景是指非关联 π 对中的 π 介子取自不同的单 π 事件. 设 π 源密度分布为 $\rho(r)$,则理想背景下 2π 事件的 2π 关联函数为^[1-8]:

$$C_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2) = \frac{P_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)}{P(\mathbf{p}_1)P(\mathbf{p}_2)} = 1 + \lambda |\tilde{\rho}(\mathbf{q})|^2, \quad (1)$$

式中, $P_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 代表 π 对具有动量 $\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2$ 时的几率, $P(\mathbf{p})$ 为单 π 事件中 π 介子动量分布几率, $\mathbf{q} = \mathbf{p}_1 - \mathbf{p}_2$; λ 为 2π 关联因子, 对混沌源 λ 的值为 1, 对完全相干源 λ 的值为 0. $\tilde{\rho}(\mathbf{q})$ 为 $\rho(\mathbf{r})$ 的傅里叶变换:

$$\tilde{\rho}(\mathbf{q}) = \int \rho(\mathbf{r}) e^{i\mathbf{q} \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r}, \quad (2)$$

当 π 源为高斯分布时:

$$\rho(\mathbf{r}) = [\exp(-r^2/R^2)] / \pi^{3/2} R^3, \quad (3)$$

$\tilde{\rho}(\mathbf{q})$ 为:

$$\tilde{\rho}(\mathbf{q}) = \exp(-q^2 R^2/4), \quad (4)$$

将(4)式代入(1)式得 π 源为高斯分布时, 理想背景下的 2π 事件的 2π 关联函数为:

$$C_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2) = 1 + \lambda \exp(-q^2 R^2/2), \quad (5)$$

通过拟合(5)式, 2π 干涉学可以用来获得 π 源的空间参数 R 和 2π 关联因子 λ .

在小相对动量区域, 准确至 q^2 项, (5)式可以写为^[1,2]:

$$C_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2) = 1 + \lambda - \frac{1}{2} \lambda q^2 R^2, \quad (6)$$

3 非理想背景下 2π 事件的 2π 关联函数

在 2π 干涉学分析中, 所谓非理想背景, 是指非关联 π 对中的每个 π 介子取自两个多重数相同的不同多 π (这里指 2π 以上) 事件. 本文仅研究非关联 π 对中的 π 介子取自不同 2π 事件这种非理想背景.

研究表明, 在 3π 事件中, 受玻色——爱因斯坦关联的影响, 其中两个 π 介子动量分布 $P_{2/3}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 与 2π 事件两个 π 介子的动量分布 $P_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 是不同的^[2,3]. 正是由于这种不同, 才导致了关联 π 对的不同选取方法, 会使 2π 干涉学分析所得到的 π 源参数有所不同^[2,3]. 同样, 受 π 介子间玻色——爱因斯坦关联的影响, 在 2π 事件中, 其中一个 π 介子的动量分布为 $P_{1/2}(\mathbf{p})$. 为了得到 $P_{1/2}(\mathbf{p})$, 注意到 $P_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 代表 2π 事件中 π 对具有 $\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2$ 时的几率, 那么对其中一个 π 介子动量进行积分, 就得到了 $P_{1/2}(\mathbf{p})$, 即:

$$P_{1/2}(\mathbf{p}) = \int P_2(\mathbf{p}, \mathbf{p}_1) d\mathbf{p}_1, \quad (7)$$

由(1)式:

$$P_2(\mathbf{p}, \mathbf{p}_1) = P(\mathbf{p}) P(\mathbf{p}_1) C_2(\mathbf{p}, \mathbf{p}_1), \quad (8)$$

而:

$$P(\mathbf{p}) = [\exp(-p^2/2mT)] / (2\pi mT)^{3/2}, \quad (9)$$

(9)式中 m 为 π 介子质量, T 为 π 源温度. 当 π 源密度分布为高斯分布时, 将(9)式代入(8)

式, 则由(5)式和(7)式得:

$$P_{1/2}(\mathbf{p}) = P(\mathbf{p}) \{1 + B \exp(-P^2 R^2 / 2b)\}, \quad (10)$$

式中:

$$B = \lambda / (1 + 2mTR^2)^{3/2}, \quad (11)$$

$$b = 1 + mTR^2, \quad (12)$$

而非理想背景下 2π 事件的 2π 关联函数为 $C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$:

$$C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2) = \frac{P_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)}{P_{1/2}(\mathbf{p}_1)P_{1/2}(\mathbf{p}_2)}, \quad (13)$$

当 π 源密度为高斯分布时, 由(10), (8)及(5)式得:

$$C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2) = [1 + \lambda \exp(-q^2 R^2 / 2)] / D, \quad (14)$$

式中 D 为:

$$D = 1 + B \exp\left(-\frac{p_1^2 R^2}{2b}\right) + B \exp\left(-\frac{p_2^2 R^2}{2b}\right) + B^2 \exp\left[-\frac{(p_1^2 + p_2^2)}{2b} R^2\right], \quad (15)$$

由:

$$\mathbf{p}_1 = \mathbf{q} + \mathbf{p}_2, \quad (16)$$

则:

$$p_1^2 = q^2 + 2\mathbf{q} \cdot \mathbf{p}_2 + p_2^2, \quad (17)$$

将(16)和(17)式代入(15)式可以看出, $C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 不仅与 q 有关, 而且与 p_2 及 \mathbf{q} 和 \mathbf{p}_2 的夹角有关, 这是 $C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 与 $C_2(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 的区别. 将(16)和(17)式代入(15)式并就式中有关 \mathbf{p}_2 的量对 \mathbf{p}_2 求平均得:

$$\begin{aligned} \bar{D} &= \int D p(\mathbf{p}_2) d\mathbf{p}_2 = \\ &1 + \frac{\lambda}{g^{3/2}} + \frac{\lambda}{g^{3/2}} \exp(-q^2 R^2 / 2g) + \\ &\lambda^2 \left(\frac{1}{bf}\right)^{3/2} \exp\left(-\frac{q^2 R^2 g}{2bf}\right), \end{aligned} \quad (18)$$

式中:

$$g = 1 + 2mTR^2, \quad (19)$$

$$f = 1 + 3mTR^2, \quad (20)$$

在小相对动量区域, \bar{D} 为:

$$\bar{D} = 1 + (2\lambda / g^{3/2}) + (\lambda^2 / (bf)^{3/2}) - \frac{q^2 R^2}{2} \left(\frac{\lambda}{g^{5/2}} + \lambda^2 \frac{g}{(bf)^{5/2}}\right), \quad (21)$$

$$\text{故: } \frac{1}{D} = 1 + (2\lambda/g^{3/2}) + (\lambda^2/(bf)^{3/2}) + \frac{q^2 R^2}{2} \left[\frac{\lambda}{g^{5/2}} + \lambda^2 \frac{g}{(bf)^{5/2}} \right], \quad (22)$$

由此,在小相对动量区域,非理想背景下 2π 事件的 2π 关联函数 $C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 为:

$$C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2) = (1 + \lambda)[1 + (2\lambda/g^{3/2}) + (\lambda^2/(bf)^{3/2})] - \frac{q^2 R^2}{2} \lambda \left[1 - \frac{1}{g^{5/2}} - \frac{\lambda^2 g}{(bf)^{5/2}} \right], \quad (23)$$

4 理想背景和非理想背景下 2π 干涉学分析所得 π 源参数之间的关系

对非理想背景,在小相对动量区域, $C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2)$ 还可以写为^[1,2]:

$$C_{2i}(\mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2) = 1 + \lambda_{2i} - \frac{1}{2} \lambda_{2i} q^2 R_{2i}^2, \quad (24)$$

λ_{2i} 和 R_{2i} 为非理想背景下 2π 干涉学分析得到的 π 源的 2π 关联因子和空间参数。对比(24)和(23)式,得非理想背景与理想背景下 2π 干涉学分析得到的 π 源参数之间的关系:

$$\lambda_{2i} = \lambda + \Delta_\lambda, \quad (25)$$

$$\Delta_\lambda = \lambda(1 + \lambda) \left[\frac{2}{g^{3/2}} + \frac{\lambda}{(bf)^{3/2}} \right], \quad (26)$$

$$R_{2i} = R \left\{ \lambda \left[1 - \frac{1}{g^{5/2}} - \frac{\lambda^2 g}{(bf)^{5/2}} \right] / \lambda_{2i} \right\}^{1/2}, \quad (27)$$

对相对论重离子碰撞实验 $1.8A$ GeV Ar + Pb, $T = 60$ MeV, $\lambda = 0.99$, $R = 5.82 \pm 0.40$ fm, $R_{2i} = 5.53 \pm 0.38$ fm^[7]。故实验上:

$$R_{2i} = (0.95 \pm 0.12) R, \quad (28)$$

理论上由(27)式得:

$$R_{2i} = 0.96 R, \quad (29)$$

可见,理论关系与实验结果符合得很好。

5 结论

由(26), (27)和(28)式可以看出, λ_{2i} 大于 λ , R_{2i} 小于 R 。因此,在相对论重离子碰撞中,背景的选取对 2π 干涉学分析有一定影响。对相对论重离子中心碰撞 $1.8A$ GeV

Ar + Pb, 背景的选取对 2π 干涉学分析的影响较小, 其原因是 π 源的半径和温度较大.

参 考 文 献

- 1 Chen Xiaofan. High Energy Phys. and Nucl. Phys. (in Chinese), 1998, **22**(5):424—428
(陈小凡. 高能物理与核物理, 1998, **22**(5):424—428)
- 2 Chen Xiaofan. High Energy Phys. and Nucl. Phys. (in Chinese), 1998, **22**(10):903—909
(陈小凡. 高能物理与核物理, 1998, **22**(10):903—909)
- 3 Liu Yiming, Zhang Weining, Wang Shan et al. High Energy Phys. and Nucl. Phys. (in Chinese), 1990,
14(8):724—730
(刘亦铭, 张卫宁, 王山等. 高能物理与核物理, 1990, **14**(8):724—730)
- 4 Boal D H, Gelbke C K, Jennings B K. Rev. Mod. Phys., 1990, **62**(3):553—602
- 5 Gyulassy M, Kauffmann S K, Wilson L W. Phys. Rev., 1979, **C20**(6):2267—2292
- 6 Zajc W A, Bistirlich J A, Bossingham R R et al. Phys. Rev., 1984, **C29**(6):2173—2187
- 7 Beavis D, Chu S Y, Fung S Y et al. Phys. Rev., 1986, **C34**(2):757—760
- 8 Beavis D, Chu S Y, Fung S Y et al. Phys. Rev., 1983, **C28**(6):2561—2564

Effect of the Choice of the Background on Two-Pion Inter-Ferometry Analysis in Relativistic Heavy-Ion Collisions

Chen Xiaofan Chen Zhilai

(Department of Physics, Harbin Institute of Technology, Harbin 150006)

Abstract The effect of the choice of the background on the pion source parameters in two-Pion interferometry analyses in relativistic heavy-ion collisions is studied with the two-Pion interferometry at small relative momentum. The analytic relations between the pion source parameters from two-Pion interferometry analyses with different backgrounds are obtained, and comparison is made with the experimental measurements of the central relativistic heavy-ion collisions of 1.8A GeV Ar + Pb.

Key words heavy-ion collision, 2π interferometry, π source