高能所试验束 课题总结

2003-07-25

前言

E3 试验束流线

计算

工程和设备

合作与应用

完成计划情况

结束语

1 前言

试验束课题,由 BEPC 改进等项目经费支持。在加速器中心,通用运行室,和物理中心兄弟组的 支持下,已完成课题任务。

试验束经过 2 年的工程建设,2002 年下半年开始,部分时间提供 E1 线束流为核分析室的慢正电 子装置打靶实验。2003 年 3 月份开始利用 E3 试验束流线,配合 TOF 探测器组进行了初步试验测量。 3-4 月份完成多丝正比室和切韧可夫计数器在 E3 线上安装调试,以及系统调试。5 月份开始,E3 试 验束提供给 BESIII 的 TOF 探测器的第 2 轮试验。在业务处的支持下,以及相关使用束流单位的理解 和支持,在 2003 年夏季 BEPC 停机前,TOF 模型试验,圆满完成本阶段任务,试验束本身也完成束 流指标测量。试验束本季度运行状态图如图 1-1。在第 2 轮 TOF 实验中,运行取数效率 93%。

(From 2002-10-30 to 2003-07-16; The total time is 1594 hrs for 10# experimental area and about 9 per cent of them are temporary adjustment time of LINAC and beam injection time for BEPC.)



图 1-1 2002—2003 年度试验束运行图

2 E3 试验束线

这条束流线,是由电子直线加速器束流(束流参数如表 1-1)打靶产生的次级束流,未经分离的 试验束。主要的粒子类型由不同的靶来决定。如

电子: 钨碳复合靶, 铜靶;

强子:碳靶,铍靶。

束流尺寸将由准直狭缝决定,目前的电子束流试验,狭缝宽度是3厘米,聚焦面上的束流宽度(FWHM) 是 5-6 厘米。

这条混合粒子试验束流线,长22米,其中前端真空盒长10米。主要有磁谱仪(2Q2D),Čerenkov 计数器,闪烁计数器和2维读出的多丝正比室(2套)组成。这条试验束流线的布置如图2-1。该磁谱 仪与多数动量谱仪不同,通常希望在聚焦面上有尽可能高的动量色散,来获得较高的动量分辨。由于 空间的限制,以及缺少聚焦元件。所以该磁谱仪中的粒子输运具有一定的消色散作用。束流输运计算 表明,在D2入口处的狭缝上可获得较好的动量选择。从试验束调试和运行中了解到,通过聚焦面上的 位置探测器,可获得较好的粒子动量分辨。

束流线上2个塑料闪烁计数器,S1和S2,截面3厘米*3厘米。阈式电子切韧可夫计数器,2个 多丝室,有效截面5*5平方厘米。5重符合用于排除本底,以及粒子定位和动量选择。

表 1-1	电子直线加速器束流参数	(现阶段)
· · · ·		

能量	1.1-1.5GeV
重复频率	12.5Hz
脉冲宽度	2.5ns
最大流强	600mA

E3 试验束主要性能参数:

混合粒子束	e,π,p)
动量范围	电子 200	MeV/c1.2GeV/c (目前 1.1GeV/c)
	π 400	MeV/c700MeV/c
动量分辨	1%	
粒子定位误差	电子	400 微米
	混合粒子	600 微米

计数率 2 赫兹(目前最高计数率)

Beam spectrometer





图 2-1 E3 试验束流线结构

2-1 动量及动量误差

1,磁铁有效长度(Leff)测量

磁铁有效长度测量,是试验束流的动量刻度和动量误差计算的关键参数之一。在 2002 年 10 月 8 日进行了复测。结果显示如图 2-2。



图 2-2 D2 磁铁磁场强度纵向分布

有效长度和误差计算:

$$L_{eff} = \sum B_z / \overline{B_0}$$

L_{eff} (cm)=106.33_{at+3cm}; 106.42_{at centre}; 106.36_{at - 3cm} (倪淦林提供 2001/04/22); =106.75_{at centre} (2002/10/08); L_{eff} ± ΔL_{eff} =106.56± 0.19/0.23

2, D2 (磁谱仪主磁铁)磁铁的偏转角测量

参考早期机械上的准直测量,调整束流元件参数,使 D2 下游的束流中心(2003 年 5 月之前束 流向右_{沿束流方向}偏离原中心准直线,按磁铁上的箭头方向转动磁铁,并相应增大磁场,在保证动量不变 的情况下,使束流进入中心轨道)对准地面上的机械准直线,再测量 D2 的入射束流中心(B_{D2}=0), 如图 2-3 中 A,B 星点位置的束流截面测量。利用经纬仪在 C 点测量角度φ(角度测量分辨 2"),按φ/2 角度核对磁铁的转角,使满足 D2 磁铁偏转束流时的入射角等于出射角。





束流中心测量方法: 在束流调试中,利用 2 重符合的闪烁计数器在 D2 磁铁下游的束流聚焦面上测量束流截面,同样方法在 A 和 B 2 点测量。利用截面参数,通过高斯拟合获得束流中心。经纬仪测量得到束流偏转角和测量误差计算如下:

 $\phi_2 = 266^{\circ}56'2'' - 266^{\circ}15'30''=17^{\circ}40'32''(第二次测量)。$ $求 2 次测量平均: <math>\phi_0 \pm \Delta \phi = 17^{\circ}42'39'' \pm 2'(17.711^{\circ}\pm 0.033^{\circ})$

3,动量

$$P = P_0 + \Delta P$$

首先计算动量 Po, 根据关系式:

$$P_0 = 0.29979B \cdot \rho.$$
 $\rho = L_{eff} \frac{1}{2\sin(\phi/2)}.$

由运行参数和实际测量值,计算 P₀, 聚焦强度: 往日运行 -551Gs/cm(1.1GeV/c); LQ1/LQ2=1.28; 校正动量计算: P₀=0.29979B₀*(L_{eff}/2sin(φ/2)); (L_{eff}=1.0656m; φ=17.711⁰); 校正后聚焦强度= -563.6Gs/cm (at 1.1GeV/c); 动量 P₀与其他元件参数,如表 2-1

表 2-1

预设	LQ1	LQ2	D1	D2(Tesla)	校正动量 P_0
P(GeV/c)	(Gs/cm)/(A)	(Gs/cm)/(A)	(A) /(Tesla)		(GeV/c)
0.3	-150.27/99.9	117.4/85.7	87.2/0.22069	0.28271	0.29333
0.5	-250.45/165.6	195.7/141.4	145.6/0.3669	0.47114	0.48885
0.6	-300.55/198.4	234.8/169.3	174.7/0.43975	0.56536	0.58661
0.8	-400.73/264.1	313.1/225.1	233.1/0.58596	0.7538	0.78213
1.1	-551/362.6	430.5/308.7	320.6/0.80502	1.03645	1.0754

4,动量线性

根据表 1-1,动量与 D2 磁场, D1 磁场/电流, LQ1,LQ2 电流的关系,如图 2-4 动量线性是由磁铁磁化曲线的线性工作区来保证。线性拟合表明,相对误差都在万分之一附近。



图 2-4 (a)



图 2-4(b)

5, 动量误差

磁谱仪中主磁铁(D2)的磁场测量误差,磁铁有效长度测量误差,偏转角的准直测量误差等,决定了粒子的动量误差。具体测量方法和动量误差计算如下。

(1), 磁场强度(B) 测量误差

使用特斯拉计 (DTM-151) 测量 (精度: 10E-4)。 场分布误差:



在好场区内(-8 厘米—7 厘米)场误差为: ΔB= B*0.1%.(实时 B 的测量)

(2) 动量误差计算根据以上各种测量误差,计算动量误差:

$$\Delta P = \left| \frac{\partial P}{\partial B} \right| \Delta B + \left| \frac{\partial P}{\partial L_{eff}} \right| \Delta L_{eff} + \left| \frac{\partial P}{\partial \phi} \right| \Delta \phi$$

及

$$\Delta P = 0.29979 \left(\frac{L_{eff}}{2\sin\phi/2} \Delta B + B \frac{\Delta L_{eff}}{2\sin\phi/2} + B \frac{L_{eff}}{2} \frac{\cos\phi/2}{\sin^2\phi/2} \Delta\phi/2 \right). \qquad 2-1$$

式 (2-1) 代入: $L_{eff} \pm \Delta L_{eff} = 106.56 \pm 0.19/0.23;$ $\phi_0 \pm \Delta \phi = 17^0 42' 39'' \pm 2' (17.711^0 \pm 0.033^0);$ $\Delta B = B^{*}0.1\%.$ $\Delta P_{at 0.8GeV/c} = 0.29979(0.0026685 + 0.0050085 + 0.0049823) = 0.003795GeV/c$

$$\frac{\Delta P}{P_0} = \pm 0.474\%_{at0.8GeV/c}$$
 2-2

2-2 聚焦面动量分辨

1,聚焦面束流截面测量及动量宽度 利用 TRANSPORT 程序,按所给结构计算了在真空中磁谱仪的束流输运参数。谱仪结构,束流包 络和聚焦面束流色散参数如图 2-5。在实际调试中,根据聚焦面上束流截面和强度,对束流输运参数做 了相应调整,如表 2-1。



THE CONFIGURATION OF SPECTROMETER SYSTEM

图 2-5 E3 试验束结构和束流包络图

束流截面测量安排,如图 2-6。.运动平台上的 2 个闪烁计数器作 2 重符合(3*3 截面,3 毫米厚, 重叠面积 2*3 厘米),分别在水平和垂直方向做位置扫描,移动步长 1 厘米,测量 500MeV/c 动量的 电子在不同位置上的归一化粒子强度(用束流变压器 BCT 信号积分,作归一化处理),测量结果如图 2-7(不同动量的粒子在 X 方向上的分布后面将给出)。这个结果说明,在聚焦面上,粒子有较好的聚 焦性能。

为了了解 D2 入射束流的动量宽度,还是在聚焦面上,测量穿过狭缝(3.2cm)出射的粒子在聚焦面上的动量宽度(围绕中心动量 P₀的动量展宽)。测量示意图如图 2-6。D2 磁铁做动量扫描,桌子上 2 闪烁计数器符合,测量在准直中心不同动量的粒子强度,即聚焦面上的动量谱,如图 2-8。横坐标是归一化磁场强度(对应动量),纵坐标是归一化粒子强度。聚焦面上的动量宽度由 2 部分组成,一是狭缝限制的动量宽度,二是粒子从真空管道射出到聚焦面要穿过 11 米的空气和一些探测器,由于空气和探测器的散射(动量越低散射越严重),使粒子动量展宽。根据图 2-8 中不同动量的相对动量宽度列表 2-2.。

表 2-2

中心动量 (P: MeV/c)	相对动量的半高宽 (%)
400	±2.0
600	± 1.5
800	± 1.4



图 2-6 束流截面测量示意图







图 2-9 聚焦面上束流在 X 方向分布



图 2-10 不同动量的束流在 X 方向分布

2, 聚焦面动量分辨

进一步,利用已有的装置(如图 2-6)测量了中心动量 P_0 =800MeV/c 粒子束在 X 方向分布, 如图 2-9。不同动量的 X 方向分布,如图 2-10。以上测量说明,一定的动量宽度,在聚焦面上有相 应的 X 方向上的位置散开。在 10 厘米宽的水平位置上几乎包含了±3%动量宽度,以及百分之九十五 以上的粒子。粒子飞行,在空气和探测器中散射,造成了击中位置不确定。因此,又在聚焦面上测量 了中心动量与 1%动量偏差的束流的中心位移,如图 2-11。沿束流方向看,左边是高动量击中位置, 右边是低动量击中位置。有 1%动量偏差的束流,相应位置偏移(相对中心位置)10 毫米。假如,在 聚焦面上有一个不大于 5 毫米的位置分辨测量,综合动量误差是 P_0 测量误差和聚焦面上位置分辨对应 的动量误差组成,所以,动量分辨为:

$$\frac{\Delta P}{P_0}_{800 MeV/c} = \pm 0.474\% \pm 0.5\% \approx \pm 1\%$$



图 2-11 1%动量偏差的束流的中心位移

试验束的在线数据获取系统,纪录了 MWPC 的全部原始数据,其中,击中点位置的 X,Y 方向上的 分布如图 2-12。在聚焦面上, MWPC2—X 方向电荷分布,对应聚焦面上的动量谱。



图 2-12 (b) MWPC2 X,Y 方向束流位置分布

3, 中心动量附近的事例选择

由于粒子在空气和计数器上的散射,造成某一确定动量的粒子位置不确定,或确定位置上的粒子 动量分散。假设,D2磁铁出口粒子沿切线方向飞出,而没有被空气和计数器物质散射,在有限区间内, 将是平行束,或,因散射使粒子方向角分布变宽。如,根据多丝室 MWPC1 和 MWPC2 位置信息重建 得出的粒子方向角分布如图 2-13(纵坐标为计数,横坐标为 Tangent 值)。根据使用要求,利用多丝 室 MWPC1 和 MWPC2 位置信息,在离线分析中选取束流截面上一定宽度的束流,以及一定方向角分 布的粒子,这样也就选定了一定动量宽度的束流。从而减小或排除因散射引起的粒子位置和动量的不 确定。例如,围绕中心动量±1%的束流,在聚焦面 MWPC2 的 x 方向上,围绕束流中心有±5 毫米 的位置散开,同时选取 MWPC1 的 x 方向相同宽度的束流,并对所选事例做径迹重建,根据方向角分 布选择满足要求的粒子。

如磁谱仪结构图 2-5 所示, MWPC1 和 MWPC2 安装在准备试验的探测器之前, 相距 1.6 米。这 2 个多丝室联合给出围绕中心动量粒子的位置信息。另外, 根据使用要求, 多丝室间距可做调整。



图 2-13 粒子方向角分布 (3*3 平方厘米的束流截面, RUN 号 B00080 数据重建)

2-3 单粒子判选与位置分辨

1,次级粒子多重数

直线加速器引出的 1.3GeV/c 电子束流, 12.5 赫兹(每脉冲 10¹⁰个电子)作用到厚靶上(>0.1X₀), 主要产生有:

直接电生和光生 $e + p \to \pi^+ + n + e; e + n = \pi^- + p + e; e + p = \pi^0 + p + e.$ $\gamma + n \to \pi^- + p; \gamma + p \to \pi^0 + p; \gamma + p \to \pi^+ + n.$

共振态产生与衰変
$$\gamma N \rightarrow \begin{pmatrix} \Delta(1232) \\ N(1440) \\ N(1520) \end{pmatrix} \rightarrow N\pi;$$

介子衰变

 $\pi^{+,-,0} \rightarrow \mu \ \nu_{\mu} \quad ; \quad \gamma \quad \gamma \; ; \; e^+ e^- \gamma.$

电子光子簇射等。

因此,由电子束打靶引出的次级束,对获得单电子或介子来说,粒子多重数带来的本底非常大。

2, 单粒子判选

这个试验束的引出是混合束,包含了多种粒子成分,如 e^{\pm} ,p, π^{\pm} , μ^{\pm} ,等。混合粒子飞行时间 谱如图 2-14 和图 2-16。不同粒子比例如表 2-3 (最远的探测器离开靶 20 米远)。要实现单粒子判选, 首先是在线硬件选择,应用束流线上的阈式 Čerenkov 计数器和 S1S2 符合选择电子或反符合选择质 子和介子如图 2-15。而排除质子,还要加上粒子飞行时间的判选条件。应用多丝正比室 (MWPC), 根据粒子击中位置的电荷分布和电荷量 (dE/dX) 等预设的判选条件,选择单粒子。MWPC 作为能量 损失探测器 (dE/dX 幅度的 FWHM 分辨 50%),其单电子和多电子的幅度谱如图 2-17(a)(b)(c),阴 极感应条上的单粒子和多粒子分布如图 2-17(c)(d)。单粒子选择效率 50-70%。

动量(MeV/c)	C 靶	W+C符合靶
(未刻度)	$e^{\scriptscriptstyle +}:\pi^{\scriptscriptstyle +}:p$	e ⁻ : π ⁻
400	1:0.3:0	
500	1:0.6:1.4	1:0.1
600	1:1.5:6.9	

表 2-3 (在离开靶 20 米远处测量得到)



图 2-16 (a) 500MeV/c 在线强子 TOF 谱

图 2-16 (b) 500MeV/c 在线电子 TOF 谱



图 2-15 600MeV/c 混合粒子 TOF 谱 (离线分析时间谱)



图 2-17(c) MWPC1(MWPC5) 绕 Y 轴旋转 10 度的多粒子 dE/dX 分辨



图 2-17(c) mwpc5 阴极感应条上的单粒子和多粒子分布



图 2-17(d) mwpc7 阴极感应条上的单粒子和多粒子分布

3, 单粒子计数率

对于 LINAC 的电子束打靶引出,12.5 赫兹的束流脉冲,在每脉冲时间内(2.5ns 宽度)希望有1 个粒子或仅仅希望1 个粒子在磁谱仪末端得到。因为每脉冲可能有的粒子数服从 Poisson 分布,即 Poisson 分布几率:

$$P(x=k) = \lambda^{\kappa} e^{-\lambda} / \kappa !$$

λ:为每脉冲粒子个数期待值; κ:为每脉冲可能的粒子个数
考虑粒子在飞行过程中的散射和介子衰变损失,取:λ=1,2,3; κ=0,1,2,3,4,5,6,7。

右图是期望值为 1, 2, 3 的 Poisson 几率分布。对单粒 子期望来说,每脉冲 1 个粒子的产生几率是 0.368,至 少有 2 个粒子产生的概率为 0.264,考虑多重符合效率 (5Folds=70%),以及束流输运效率(估计值 75%,,主 要是粒子散射),计算包括直线加速器的束流频率,到达 次级束末端,最大可获得单粒子计数率为 2.25 赫兹,2 个粒子以上脉冲将有 1.7 赫兹。其中空脉冲 4.6 赫兹。所 以,有粒子计数的总和是 4 赫兹,其中单粒子占 56%。 这是物理上估计所能达到的最高单粒子计数率。

目前实验上,最大计数率 2 赫兹(at 0.8GeV/c electron)。在线判选单粒子选择效率(65-70%)接近物理估计值。



4,位置分辨

在线测量多丝室位置分辨,其做法是在2丝室之间插入第3个丝室,3个击中点位置做线性拟合, 分别求出3点的残差统计。运行在1.1GeV/c单电子束引出模式下,这个在线定位o好于200微米。 由于较宽的底线分布,取2倍的o偏差,束流定位好于400微米。X-Y方向残差分布如图2-18。



图 2-18(a) MWPC1 X-Y 方向残差分布



图 2-18(b) MWPC2 X-Y 方向残差分布

测量中插入的第 3 个室的电子学是临时拼凑的,电子学噪声非常大,影响了室的位置分辨如图 2-19。



图 2-19 电子学噪声大的多丝室 X-Y 方向残差分布

在数据分析时,频率统计的 bin 宽取室体的本怔分辨(多丝室的机械公差 50-60 微米)。当 bin 宽取 50-80 微米,最大和最小值的取舍等变化时,作高斯拟合的 FWHM 将有一些微小的改变,如图 2-20。





另外,当这个室体运行在混合引出束(e⁺,π⁺,p)的情况下,定位分辨明显变差。如图 2-21,在线 位置分辨测量结果是 300 微米,同样是因为较宽的底线分布,取 2 倍的σ偏差,束流定位误差 600 微 米。



图 2-21 混合束 (e⁺,π⁺,p) 入射的定位分辨

2-4 本底与噪声

1, 本底测量

试验束运行时,利用 5*6 平方厘米闪烁计数器 (SB) 在束流线末端不同水平位置上测量本底计数,测量布置如图 2-22 (图中单位厘米)。测量步长 2 厘米,每点 5 分钟,共 10 个点,第 10 个点已接近闪烁计数器本底计数。本底水平分布如图 2-23。测量说明离开中心束流线 7-22 厘米范围内每秒有 0.02 -0.05 个本底计数 (与符合无关)。这些本底包括: 正负电子对, Χ,γ,μ…等。

屏蔽结构的屏蔽效果满足设计要求,实验区只有本底计数,剂量率为0.11-0.20μSv/h。(加速器 中心防护组提供)



图 2-23 试验区本底水平方向分布

2,本底排除

10 12 14 16

X (cm) Direction (From the Beam Centre Line)

18

20

8

6

试验区环境本底主要是通过屏蔽结构来降低。束流线附近的本底,主要来自于束流方向。目前切 韧可夫计数器前,屏蔽墙上的束流出口(20*20平方厘米)可进一步减小,这样将改善试验探测器附 近的本底环境。引出π⁺束流时,束流中本底主要是质子和µ介子(使用切韧可夫计数器反符合,正电子 已被禁止)。目前的混合束引出,质子可通过在线飞行时间符合电路排除,而µ介子为固有本底,它占 的比例只有百分之几。

24

22

4, 电子学噪声

电子学噪声主要反映在多丝正比室(阴极感应读出)的测量中。该丝室电子学框图如图 2-24。 调 试初期,这个室的前端电子学受地线和电磁干扰的影响很大。ADC(C-205)的台基测量分布很宽,如图 2-25。



重新改善电子学地线系统连接,并通过隔离变压器将电子学的供电与加速器供电隔离等措施。使 ADC 的台基分布明显变窄,如图 2-26。台基测量误差σ≤7(道数),在数据处理时,这样的台基分布,对 阴极感应条(5条)读出的最大和最小感应信号影响分别为∽4%和∽28%。空间电磁干扰的影响主要来 自于大功率可控硅整流电源,如增加适当的屏蔽,进一步减小台基晃动还有可能。







图 2-26(a) MWPC6 ADC 的台基分布(处理后)



0

105

MWPC5 ADC 的台基分布(处理后)

120

135

20 -

0+50

60 70 80

90

100 110

Channel (Dpedestal)

120 130 140 150

图 2-26(c)

225 240

210

180

Channel (Dpedestal)

195

165

150