王运永 李如柏 陈朝清

侯宝尊 谢佩佩 董雪生

(中国科学院高能物理研究所)

摘 要

本文介绍一种灵敏面积为 20×20cm² 的可调电场漂移室的基本结构和主要性能.获得空间分辨率 120µm,时间分辨率 (FWHM) 5.3ns, 效率 99% 以上,漂移单元内幅度均匀,空间-时间呈线性关系,对于 ³⁷Fe X 射线能量分辨率 22.5%.

一、引言

可调电场漂移室是由 G. harpak 等人在欧洲原子核研究中心发展起来的^[1--3]. 这种 室有一个粗略的均匀电场,其强度很高,阳极丝的距离可以做得很大(几厘米到几十厘 米);室可以做得很薄,适于做谱仪的顶点探测器,如果使电场的等位面加以倾斜,这种室 可以在很高的均匀磁场当中工作,与多丝漂移室和均匀电场漂移室相比,它的性能是有不 少优越之处.

我们在研究多丝漂移室的基础上,设计制 造了 20 × 20cm² 的可调电场漂移室,见图 1. 通过研究它的结构和主要性能的测量:输出脉 冲幅度的分布、效率、时间分辨、空间分辨、空 间-时间关系、能量分辨率等性能的测量,并与 多丝漂移室的特性进行了比较^[4].可调电场漂 移室的输出脉冲幅度、时间分辨、空间分辨、空 间-时间关系等特性都比多丝漂移室特性好,但 是其中能量分辨率比多丝漂移室要差.对于 ⁵⁵Fe 的X射线的全吸收峰多丝漂移室的能量分



图 1 20×20cm¹ 可调电场漂移室

辨率为 15.8%, 而可调电场漂移室对全吸收峰的能量分辨率为 22.5%.

二、基本结构

可调电场漂移室的基本结构与多丝漂移室类似,但其机械公差要求更严格以保证定

位精度,其原理如下:

130



图 2 可调电场漂移室单元电场结构示意图

阴极平面由平行等距的丝组成,且与阳极丝相平行,上面加有逐渐增加的负高压,以 产生一个被控制的粗糙的均匀电场,其最大值 V_M 和最小值 V_m 独立可调,以方便地使 电场等位面倾斜.我们采用的阴极丝是直径为 100 μ m 的铍铜丝,丝距 2mm,两个阴极 平面之间的距离为 6mm 和 9mm 两种,阴极丝张力为 100g. 阳极丝由直径为 15—20 μ m 的镀金钨丝做成,张力 20g,阳极丝与阳极丝之间距离为 38mm,可以加正高压,也可以 是零电压,这取决于 V_M 和 V_m 的值. 阳极丝之间加有电场丝,它处于阴极最高电 压 V_M ,电场丝的直径也为 100 μ m 的铍铜丝,张力为 100g.

供气方式为流气式,流量约为 20ml/min-40ml/min, 使用的气体都是预先按比例混 合好的. 窗是由 2⁵µm 厚的涤纶薄膜封闭的,为了防漏气,框架的四周涂上一层真空蜂 蜡.

粒子穿过漂移室的零时间一般是由闪烁计数器提供的.这些闪烁计数器安装在漂移 室的前面或后面.

三、主要性能

1. 阳极丝的输出脉冲和输出脉冲幅度的分布

在漂移室内,阳极丝与电场丝之间形成一个漂移单元,我们这个漂移室阳极丝与电场丝的间距是 19mm,在此单元内获得粗略的均匀电场,我们采用了二种加电压的方案,表示在图 3. 一种方案是 $V_M = -2000$ 伏, $V_s = +1500$ 伏, V_m 接地. 另一种方案 是 $V_M \ge -3500$ 伏, V_m 通过一个几兆欧电阻接地,使 $V_m \ge -1500$ 伏,这样 V_s 是 地电压.这两种方案都可以获得一个粗略的均匀电场,看来后一种方案更理想一点. 首先对⁵⁵Fe 的 5.9keV X 射线谱和 ⁹⁰Sr 的 β 射线谱进行了测量. 当漂移室工作于"正比区"时,⁵⁵Fe 的 X 射线的全吸收峰和氩中的逃逸峰的幅度分布形式见图 4. 对全吸收峰的能



图 3 可调电场漂移室单元加电压方案图



纵轴每格 5mV, 横轴每格 5ns

量分辨率为 22.5%.

实验中我们观察了阳极丝上输出脉冲在 50.2 阻抗上的波形: 上升时间为 3ns,脉冲底宽为 15ns 左右,幅度有几个毫伏到十几毫伏,表示在图 5.

漂移室一般都工作于"正比区",我们测量了每条阳极丝输出脉冲幅度和在一个漂移 单元内入射粒子位置与输出脉冲幅度之间的关系.我们对两种混合气体: 10.3%CH,+ 89.7%Ar 和 19.3%CO₂ + 80.7%Ar 进行了测量,结果见图 6. 可以看出,在漂移距离为 19mm 时,对两种气体输出脉冲幅度基本不太有变化,说明这种漂移室的电场基本是均匀 的.而且还获得以下结果: 不同阳极丝的输出脉冲幅度大部分都相同,但有个别丝输出 脉冲幅度与平均值相差较多,主要是丝直径的不均匀和形变造成.



2.效率

漂移室的探测效率 ε 表征粒子穿越室时能被探测到的几率。一般定义为人射粒子数

 N_0 与被测到粒子数 N 之比: $\varepsilon = \frac{N}{N_0}$. 我们用了快慢符合方法: 漂移室上面和下面放 有两个快的闪烁计数器, ⁹⁰Sr 的 β 射线通过准直器放置在漂移室上面的闪烁计数器上,两 个闪烁计数器的输出讯号经恒比定时甄别器进入快符合电路,快符合电路分两路输出,一 路到定标器计数,这个计数值就作为入射粒子数 N_0 ,快符合电路另一路输出经可调延迟 线进入慢符合电路,漂移室对应的阳极丝输出讯号经两个二级快放大器、甄别器进入慢符 合电路,慢符合电路输出由定标器计数,所得计数值即为被测到粒子数 N_0 .

效率与阴极和阳极丝所加高压有密切的关系,也和气体、室的几何形状、接受脉冲的时间门宽, 甄别器的阈值及放大器的灵敏度等都有一定的关系.本实验对两种混合气体 (10.3% CH₄ + 89.7% Ar) (19.3% CO₂ + 80.7% Ar) 进行效率-高压关系曲线的测量,结果见图 7.可以看出对于 10.3% CH₄ + 89.7% Ar 阴极电压在 -1950 伏左右效率达到坪 值,效率大于 99% 的坪长大于 150 伏.对于 19.3% CO₂ + 80.7% Ar 阴极高压在 -1900 伏左右达到坪值,效率大于 99% 的坪长约为 200 伏左右,测量中阳极 丝电压均为 +HV = 1.68kV, 源对准阳极丝.效率与阳极丝的电压关系极为密切.

3. 空间-时间相互关系

漂移室的空间定位是通过漂移时间:的测量,利用简单的关系 x = vt 来实现的.定 位精度既取决于漂移时间:的测量精度,也与漂移速度v的测量精度及稳定性有关.如 果漂移室电场分布是均匀的,那么漂移速度在整个漂移单元内是一个常数.也就是说,漂 移距离和漂移时间之间有一个严格线性关系.

我们用精密机械扫描进行测量,把准直器放于测量台架上,测量台是由显微镜底座改





(a) $19.3\%CO_2 + 80.7\%Ar + HV = 1.5kV$ (b) $10.3\%CH_4 + 89.7\%Ar + HV = 1.5kV$

装成的,将漂移室固定不动,放射源放在测量台架的准直器上,移动测量台架相当于改变 放射源的位置,记下相应的漂移时间,每移动 1mm 测量 一点.

在可调电场漂移室中,由于有一个粗略的均匀电场,因 此在整个漂移单元内电场强度比较均匀,所以空间和时间 呈线性关系.即使在阳极丝附近或远离阳极丝的电场丝附 近都无畸变现象,而多丝漂移室在这两端有显著的非线性 关系,在接近阳极丝处更为显著.

我们对 10.3% CH₄+89.7% Ar 和19.3% CO₂+80.7% Ar 在不同的阴极电压下进行了测量,测量结果见图 8(a)(b) 和图 9. 图 8 表示漂移距离和漂移时间的关系,由图可知, 除个别电场丝附近的实验点之外,实验点偏离直线小于百 分之三. 图 9 表示一个漂移单元内电场与漂移速度的关系 曲线,由图可以看出,对于 10.3% CH₄ + 89.7% Ar 混合气 体,阴极电压从 - 2.2kV 到 - 2.4kV 漂移速度基本饱和, 饱和漂移速度为 W = 31.7ns/mm, 对于

19.3%CO₂ + 80.7%Ar

混合气体,阴极电压从 - 2.4kV 到 - 2.6kV 漂移速度基本饱和,饱和漂移速度为 W == 18.3ns/mm.

4. 空间分辨率和时间分辨率

漂移室的空间分辨,表征了漂移室对人射粒子坐标定 位的精确度. 它说明了漂移室区分两根相邻径迹的能力. 空间分辨与漂移时间测量的精确度(它与气体放大的涨落, 电子学系统渡越时间的涨落有关)、原电离径迹的宽度、电 子在漂移过程中的扩散(它与气体的性质及电场有关)及实



验方法有关.测量漂移室空间分辨的方法很多,我们采用双漂移室法¹⁴,它是通过测量时 间分辨 Δt 来得到空间分辨 Δξ.

在实验中,我们取了一个较窄的人射粒子束,为了减小本底,我们使第一个漂移室 DC,和闪烁计数器来的讯号进行快符合,快符合电路分辨时间 $\tau = 0.85$ ns,为了减小多 次散射本底,在闪烁体上还放一个准直器. 快符合输出作 TAC 的起始讯号,从第二个 漂移室 DC₂而来的讯号作 TAC 的停止讯号,我们测得 t_1 - t_2 的分布如图 10 所示,取其 FWHM 为 $\Delta t = 5.3$ ns (扣除了测量系统本身的时间分辨为 1.7ns),利用公式

$$\Delta \Phi = \frac{\Delta t}{\sqrt{2}} \cdot \frac{D}{T},$$

用已测得的对于 89.7% Ar + 10.3% CH, 平均饱和漂移速度 T/D = 31.7 ns/mm 近似地 得到 $\Delta \xi \leq 0.120$ mm.

本工作是在叶铬汉同志指导下进行,还有赵平德、孟祥承、刘荣光、万五一等同志参加 过部分工作,作者在此表示感谢.



- G. Chanpak, International Conference on Instrumentation for High Energy Physics (1973), Frascafi, 247.
- [2] A. Breskin, G. Chanpak, F. Saul et al., Nucl. Instr. Methods., 119(1974), 9.
- [3] F. SAULI, Nucl. Instr. Methods., 156(1978), 147.
- [4] 王运永、李如柏等,核技术,4(1979),21.

CONSTRUCTION AND PRIMARY PERFORMANCE OF AN ADJUSTABLE FIELD DRIFT CHAMBER

WANG YUN-YONG LI RU-BAI CHEN CHAO-QING HOU BAO-ZUN Xie Pei-pei Dong Xue-seng

(Institute of High Energy Physics Academia Sinica)

ABSTRACT

The elementary construction and primary performance of an adjustable field drift chamber with sensitive area $20 \text{ cm} \times 20 \text{ cm}$ are discussed. We have obtained spatial resolution of $120 \mu \text{m}$, time resolution (FWHM) of 5.3 ns and efficiency of above 99%. The amplitude is uniform in drift cell. The time-space correlation is linear and its energy resolution arrives 22.5% for X-ray of ⁵⁵Fe.