## 物理学报 Acta Physica Sinica

**Chinese Physical Society** 



Institute of Physics, CAS

#### 用于中国散裂中子源多功能反射谱仪的高气压多丝正比室探测器的研制

温志文 祁辉荣 张余炼 王海云 刘凌 王艳凤 张建 李玉红 孙志嘉

Development of high-pressure multi-wire proportional chamber neutron detector for the China Spallation Neutron Source multipurpose reflectometer

Wen Zhi-Wen Qi Hui-Rong Zhang Yu-Lian Wang Hai-Yun Liu Ling Wang Yan-Feng Zhang Jian Li Yu-Hong Sun Zhi-Jia

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 67, 072901 (2018) DOI: 10.7498/aps.67.20172618 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.67.20172618 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2018/V67/I7

您可能感兴趣的其他文章 Articles you may be interested in

#### 基于复合结构的气体电子倍增器增益模拟和实验研究

Measurement and simulation of the hybrid structure gaseous detector gain http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.142901 物理学报.2017,66(14):142901

#### 二维多丝室探测器读出方法的优化

Readout method for two-dimensional multi-wire proportional chamber 物理学报.2017,66(7):072901 http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.072901

#### 基于阻性阳极读出方法的气体电子倍增器二维成像性能

Study of the two dimensional imaging performance for the gas electron multiplier using the resistive anode readout method 物理学报.2017,66(7):072902 http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.072902

#### 一维丝室气体探测器衍射像差的修正方法研究

Modified method for diffraction aberration of one-dimensional wire chamber 物理学报.2015,64(8):082901 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.082901

#### 高增益型气体电子倍增微网结构探测器的性能研究

Study on the performance of a high-gain gas electron multiplier-MicroMegas chamber 物理学报.2013, 62(12): 122901 http://dx.doi.org/10.7498/aps.62.122901

# 用于中国散裂中子源多功能反射谱仪的高气压 多丝正比室探测器的研制<sup>\*</sup>

温志文<sup>1)2)3)</sup> 祁辉荣<sup>2)3)†</sup> 张余炼<sup>1)2)3)</sup> 王海云<sup>2)3)4)</sup> 刘凌<sup>1)2)3)</sup> 王艳凤<sup>2)3)</sup> 张建<sup>2)3)</sup> 李玉红<sup>1)</sup> 孙志嘉<sup>2)3)</sup>

1)(兰州大学核科学与技术学院,兰州 730000)
 2)(核探测与核电子学国家重点实验室,北京 100049)
 3)(中国科学院高能物理研究所,北京 100049)
 4)(中国科学院大学,北京 100049)
 (2017年12月8日收到;2018年1月19日收到修改稿)

中国散裂中子源需要建设一台多功能反射谱仪中子探测器,满足在 10 年运行期间内,50%(@2Å)以上的 探测效率、好于 2 mm 的二维位置分辨、200 mm × 200 mm 的灵敏面积、3 倍的 n/γ 分辨能力及良好的二维成 像性能.基于此要求,探测器因此采用基于高气压<sup>3</sup>He 气体的多丝正比室,并以满足反射谱仪的探测效率、位 置分辨、长期稳定工作和 n/γ 分辨能力为目标进行探测器的设计.本文经过模拟和实验计算得出:以 9 mm 厚的铝合金入射窗、铝丝密封的高气压腔体和 6 bar <sup>3</sup>He+2.5 bar C<sub>3</sub>H<sub>8</sub> 的工作气体的设计,可满足探测器对 2Å中子 10年运行期间内 54%以上的探测效率要求;探测器对中子的位置分辨可达到 1.4 mm 左右;设计的 气体净化系统,拥有 2 L/min 的气流速度可有效去除探测器内的负电性杂质气体,气体循环净化后可提高探 测器约 27% 的气体增益,保证探测器长期稳定的运行;通过对 <sup>252</sup>Cf 中子源的能谱测量和成像测量,得出探测 器的 n/γ 分辨能力在 5 倍以上和均匀的成像结果.研制的探测器满足反射谱仪需求,并已在中国散裂中子源 反射谱仪靶站就位联调.

关键词: 多丝正比室, 探测器效率, 位置分辨, n/γ 分辨 PACS: 29.40.Cs, 29.40.Gx

### 1引言

中国散裂中子源<sup>[1-4]</sup>是国内第一座散裂中子 源装置,提供2.5×10<sup>16</sup>/cm<sup>2</sup>/s通量的脉冲中子束 流,在广东东莞完成建设,于2017年11月份打靶束 流测试中获得25 Hz,10 kW的质子束流,进入了中 子谱仪的联调和验收阶段.目前设计的中子谱仪 共建设了三条,包括小角散射谱仪、高通量粉末衍 射仪和多功能反射谱仪.其中,中子反射谱仪主要 目标为测量薄膜样品的厚度信息、散射长度密度分 布、样品表面和界面的粗糙度信息<sup>[5,6]</sup>等.采用中

#### **DOI:** 10.7498/aps.67.20172618

子反射原理,测量中子的散射矢量Q值和反射率, 分析两者的关系曲线,得到样品的微观结构信息. 对于镜面中子反射,其散射矢量 $Q = \frac{4\pi}{\lambda}\sin\theta(\lambda)$ 中子的波长, $\theta$ 为入射中子与样品平面的夹角),方 向垂直于样品表面.因此反射谱仪探测器需要测 量得到反射中子的强度、能量和位置信息,来实现 反射谱仪的目标.中国散裂中子源多功能反射谱 仪的结构示意图见图1,其中样品至探测器中心的 距离约为2 m,200 mm × 200 mm 的有效探测面积 可满足约5.8°范围内的反射中子探测.中子反射谱 仪探测器除了需要探测镜面反射的中子,还需要测

<sup>\*</sup> 国家自然科学基金(批准号: 11675197, 11775242)资助的课题.

<sup>†</sup>通信作者. E-mail: qihr@ihep.ac.cn

<sup>© 2018</sup> 中国物理学会 Chinese Physical Society

量漫反射和掠入衍射的中子,因此反射谱仪探测器 需要2mm左右的二维位置分辨来区分镜面反射和 漫反射的中子<sup>[7-9]</sup>.探测器的探测效率决定对样 品反射率的测量精度,因此中子反射谱仪要求设计 的探测器对2Å中子的探测效率通常要满足50% 以上.由于反射谱仪安装的实验地点会存在γ射 线本底,因此要求探测器具有较高的n/γ的分辨能 力.由于谱仪运行周期的需求,应用在散裂中子源 反射谱仪工程项目中的探测器必须要保持长期的 稳定性能.



图 1 (a) 多功能反射谱仪的结构示意图; (b) 高气压 MWPCs 探测器结构示意图 Fig. 1. (a) The schematic diagram of the multipurpose reflectometer; (b) the high pressure MWPCs neutron detector.

根据中子反射谱仪的需求,中国散裂中子源多 功能反射谱仪探测器所需参数如表1所列.依据参 数要求进行选择和设计,采用具有较高的探测效 率、优越的位置分辨、易于大面积制作和长期稳定 工作的高气压<sup>3</sup>He气体的多丝正比室(multi-wire proportional chambers, MWPCs)探测器<sup>[10,11]</sup>.高 气压 MWPCs 探测器如图1(b)所示,主要包括高 气压腔体、气体净化系统、工作气体、内部丝室结 构、支撑平台和气路系统等.本文将根据探测器的 探测效率要求,主要讨论探测器高气压腔体的设计 和工作气体<sup>3</sup>He气压的选择;根据探测器的位置分 辨要求,实验测量设计的 MWPCs 探测器内部丝结

表 1 多功能反射谱仪探测器性能指标 Table 1. The requirements of the 2D position resolution neutron detector.

具体参数	参数要求
有效面积	$200~\mathrm{mm}\times200~\mathrm{mm}$
探测效率	50%(@2 Å)
位置分辨	好于 2 mm
稳定工作时间	约10年
n/γ分辨能力	$3(n/\gamma$ 峰位值比)

构的本征位置分辨和通过模拟计算选择探测器阻 止气体的种类和气压;为了保持探测器的长期稳定 工作,研制一套气体净化系统,通过对探测器工作 气体净化前后的气体增益测量,判断对影响探测器 稳定性能的杂质气体是否有效去除;根据探测器的 n/γ 的分辨能力要求,采用<sup>252</sup>Cf中子源初步测量 了探测器的计数坪区,在坪区电压内的 n/γ 分辨能 力和二维成像性能.

## 2 探测器设计

#### 2.1 探测器效率

中国散裂中子源多功能反射谱仪对中子的探测器效率要求是10年内保持50%(@2Å)以上. 基于高气压<sup>3</sup>He气体的MWPCs探测器对中子的探测效率主要由探测器高气压腔体入射窗对中子的透射率、高气压腔体的气密性、工作气体的厚度和工作气体<sup>3</sup>He的气压决定,以下将分别讨论这四个决定因素的设计.

探测器的漂移电极是以高气压腔体入射窗的 内表面为基底安装的,入射窗在高气压条件下的变 形会导致探测器的气体增益和探测器效率不一致 性明显.因此漂移电极的平坦度要求小于探测器 阳极到漂移电极间距的百分之一<sup>[12]</sup>.探测器的入 射窗材料选用具有较高强度的7075铝合金,材料 成分为: 0.4%Si, 0.5%Fe, 1.2%—2.0%Cu, 0.3%Mn, 2.1%—2.9%Mg, 0.18%—0.28%Cr, 5.1%—6.1%Zn, 0.2%Ti, 88.67%Al. 表 2为 ANSYS 和 MCNP 模拟

计算不同厚度入射窗在 8.5 atm 气压条件下的最大 变形量和热中子穿过入射窗后散射角小于 0.1°的 百分比.根据模拟计算结果,为了满足入射窗的最 大变形量小于 0.3 mm 以及 90% 以上的热中子有效 透射率,探测器的入射窗厚度设计为 9 mm.因此 小于 0.1°的热中子透射率达到 90.26%.

表 2 不同厚度 7075 铝合金入射窗在 8.5 bar 的变形量和对热中子小于 0.1° 的透射率

Table 2. The deformation and the less than 0.1 degrees of thermal neutrons transmittance for 7075 aluminum alloy at 8.5 bar pressure.

入射窗厚度/mm	7	9	12	14	16
最大变形量/mm	0.42	0.27	0.19	0.17	0.15
热中子透射率 (<0.1°)	92.58%	90.26%	87.23%	85.26%	83.38%

工作气体厚度也是决定探测器对中子探测效率的关键因素之一.增加探测器的工作气体厚度可以提高探测器的探测效率,但对于电极为平面的MWPCs探测器,斜入射的中子会引起更大像差,即中子的入射位置与探测器测量到的位置之差.为了限制像差的大小,探测器需要选择一个合理的气体厚度.可模拟计算出:在探测器腔体能够承受的气压(8.5 bar)范围内,15 mm的气体厚度可满足探测器50%以上的探测效率;且15 mm的气体厚度引起的像差小于探测器的位置分辨.因此,探测器的气体厚度为15 mm<sup>[13,14]</sup>.



图 2 不同气压 <sup>3</sup>He 气体对中子的探测效率 (气体厚度 15 mm)

根据不同波长中子与<sup>3</sup>He的反应截面,可计算 出不同气压,15 mm厚的<sup>3</sup>He气体对中子的探测效 率,如图2所示.考虑探测器入射窗对中子的吸收 和散射,<sup>3</sup>He 气体对中子的探测效率必须满足56% 以上. 从图 2 可以看出 4 bar <sup>3</sup>He 气体可满足 56% 以上的中子探测效率,因此设计的高气压腔体的密封性能需满足 10 年内探测器内工作气体 <sup>3</sup>He 的气压为4 bar 以上.

探测器的前端是采用对中子透射率大的7075 铝合金材料,后端为了便于焊接密封,采用不锈钢 材料. 铝合金与不锈钢组成的探测器腔体, 高气压 条件下保证长期良好的气密性是比较困难的. 之 前制作的探测器高气压腔体采用双橡胶O圈进行 密封,实验记录探测器腔体从最初的7.4 bar 气压, 经过4年的时间气压降至6.2 bar, 可估算双橡胶O 圈密封的腔体10年内气体泄漏量为2.64 bar. 探 测器的工作气体除了有<sup>3</sup>He气体外,还有限制次 级离子射程的阻止气体, 第3部分将介绍该阻止气 体为2.5 bar 丙烷, 丙烷分子远大于<sup>3</sup>He分子, 可认 为探测器泄露的工作气体都是<sup>3</sup>He气体.因此10 年后双橡胶O圈密封的高气压MWPCs探测器的 <sup>3</sup>He气压为2.26 bar, 该气压是满足不了对2Å中子 50% 以上的探测器效率要求. 目前设计的高气压 腔体, 改进为直径1.6 mm 的铝丝密封, 密封后的铝 丝厚度压缩为0.15 mm 左右. 通过高气压腔体的保 压实验,记录腔体温度和气压的变化,得到8.6 bar <sup>4</sup>He(99.999%) 气体近1个月的保压记录, 如图3(a) 所示. 因为<sup>4</sup>He分子和<sup>3</sup>He分子的大小接近, 可近 似得到<sup>3</sup>He气体的漏气率. 通过测量到腔体的温度 和气压的线性关系,将保压实验记录的气压转换成 相同温度下的气压值,使用指数函数拟合相同温度 条件下的相对气压变化,如图3(b)所示,得到设计 的高气压腔体在8.6 bar 初始气压条件下的漏气率,

Fig. 2. The detection efficiency as a function of the pressure of <sup>3</sup>He (gas thickness =15 mm).

见(1)式.根据(1)和(2)式,可计算在8.5 bar气压 条件下,设计的高气压腔体10年的气体泄漏量为 1.7 bar,远好于双橡胶O圈的密封性能.因此,铝 丝密封的高气压腔体和6 bar <sup>3</sup>He +2.5 bar C<sub>3</sub>H<sub>8</sub> 的设计,10年内<sup>3</sup>He的气压为4.3—6 bar,考虑探 测器入射窗对中子的吸收和散射,探测器在10年 运行时间内的探测效率约为54%—67.5%,完全满 足反射谱仪的探测效率要求.由于二维多丝室探测



图 3 (a) 腔体保压测试记录的绝压和温度的变化; (b) 同 一温度条件下相对气压的变化

Fig. 3. (a) The absolute pressure and temperature as a function of the record time; (b) the relative pressure as a function of the record time.

#### 2.2 位置分辨

中子与<sup>3</sup>He核反应产生573 keV的质子和 191 keV的氚核,两个次级离子沿相反方向运动, 产生的原初电子重心位置与中子发生核反应的位 置并不相等,两者之差由质子和氚核在探测器内的 电离分布决定.为了限制质子和氚核在探测器内的 射程,探测器的工作气体除了<sup>3</sup>He气体外,还需要 器特有的结构特性,其在200 mm×200 mm有效面 积内保持了很好的二维同向性.实验中采用<sup>252</sup>Cf 中子源对探测器16个5 mm×5 mm的区域(每次 测量保持在面积中心位置)进行探测效率的测量, 得到探测器在这16个区域的探测器效率均在67% 左右,与探测器在初始气压条件下的模拟计算结果 接近.

$$R = \frac{P_{\rm i}}{P_0} = e^{(-2.567 \times 10^{-6} \times t - 0.001209)}, \qquad (1)$$

$$\frac{\ln(8.5/8.6) + 0.001209}{-2.567 \times 10^{-6}} - 0.001209 = 1.7 \text{ bar} \quad (2)$$

加入对质子和氚核阻止能力强的气体. 所以探测器 对中子的位置分辨主要由阻止气体和探测器的本 征位置分辨决定. 下面将主要介绍阻止气体的选择 和探测器的本征位置分辨测量.

表 3 573 keV 质子和 191 keV 氚核在 1 atm 阻止气体内的射 程和电离重心

Table 3.	The rar	ige and	the i	ionization	center	of gravity	of
573  keV	proton a	and 191	$\mathrm{keV}$	triton at	1atm	stopping g	as.

Stopping	Proton	Triton	COG of proton-triton
gas	range/mm	range/mm	pair/mm
$\mathrm{C_{3}H_{8}}$	4.23	1.000	1.773
$CF_4$	4.12	1.620	1.533
$\mathrm{C_4H_{10}}$	3.23	0.774	1.356
$C_3F_8$	1.85	0.709	0.695
$\mathrm{C_2H_4F_2}$	4.14	1.23	1.652
$\rm CO_2$	6.98	2.190	2.762
Ar	11.6	2.990	4.807
Xe	6.24	1.610	2.552

表 3 为通过 SRIM <sup>[15]</sup> 模拟计算 573 keV 的质 子和 191 keV 的氚核在 8 种阻止气体,一个气压 条件下的射程和电离重心位置 (center of gravity, COG). 根据电离重心位置 比较,8 种阻 止气体的阻止能力依次为  $C_3F_8 > C_4H_{10} > CF_4 >$  $C_2H_4F_2 > C_3H_8 > Xe > CO_2 > Ar. C_3F_8, CF_4 和$  $<math>C_2H_4F_2$  虽然阻止能力较强,但属于含氟负电性气 体,容易与正离子复合,所以不考虑这三种阻止气 体, 另外  $C_4H_{10}$  的阻止能力虽然比  $C_3H_8$  强,但是  $C_4H_{10}$  在室温条件下,2.1 bar 即会发生液化 <sup>[16,17]</sup>. 最终选择阻止能力强且对 $\gamma$  射线不敏感的  $C_3H_8$ 作为探测器的阻止气体. 图4 (a) 为 SRIM 计算 573 keV 的质子和 191 keV 的氚核在 1 bar  $C_3H_8$ 内的电离分布,可以看出质子的电离分布存在明显 的布拉格峰,而氚核由于能量低没有布拉格峰,质 子末端布拉格峰的存在增加了电离重心位置与中 子核反应位置的偏差.

SRIM模拟计算573 keV质子和191 keV 氚核 在不同气压丙烷的射程和电离重心位置,模拟计 算结果如图4(b)所示,可以看出,对于丙烷阻止气 体,573 keV质子和191 keV 氚核的电离重心约等于 0.42 倍质子的射程.中子核反应产生的质子和氚核 的运动方向是各向同性的,因此质子和氚核电离分 布导致的中子探测位置偏差为0—0.84 倍质子的射 程<sup>[13]</sup>.



图 4 (a) 573 keV 质子和 191 keV 氚核在 1 atm  $C_3H_8$  内的电离分布; (b) 次级离子在不同气压丙烷的射程、产生的位置偏差和中子的位置分辨

Fig. 4. (a) The ionization distribution of the 573 keV proton and the 191 keV tritium at 1 atm propane;(b) the range, the COG and the position resolution for neutron as a function of the pressure of propane.

探测器的内部结构设计如图5(a)所示,详细 设计原理可参考文献[18]. X射线经过100 μm准 直狭缝后测量该结构探测器的本征位置分,得到 探测器的本征位置分辨*FWHM*<sub>X</sub>为0.235 mm,如 图5(b)所示. 然后通过(3)式和丙烷对质子射程 的模拟结果,可以计算出探测器对中子的位置分 辨*FWHM*<sub>n</sub>. 图4(b)可以看到不同气压丙烷对中 子的位置分辨计算结果,得出1.8 atm丙烷可达到 2 mm的位置分辨的要求, 探测器实际选择的丙烷 气压为2.5 atm, 这样探测器对中子的位置分辨可 以达到约1.4 mm, 满足谱仪要求的好于2 mm 的 位置分辨.

$$FWHM_{\rm n} = \sqrt{(0.84 \times R_p)^2 + (FWHM_{\rm X})^2}$$
 (3)



图 5 (a) MWPCs 探测器的内部结构; (b)X 射线测量探 测器的本征位置分辨 ( $FWHM_X = 0.1 \times 2.35$  mm) Fig. 5. (a) The structure schematic of the MWPCs detector; (b) the position resolution for X-rays.

### 2.3 长期稳定工作

多功能反射谱仪探测器需要在密闭条件下长 期稳定工作近10年之久.探测器内部结构的组成 部件,如PCB板的"Outgassing"效应<sup>[19,20]</sup>,将会 带来氧气和水蒸气等杂质气体.氧气和水蒸气因 增加气体的吸附系数而降低探测器的气体增益,其 中氧气表现最为明显.图6为Garfield<sup>[21]</sup>模拟不同 含量的氧气导致气体增益降低的情况,可以看出 300 ppm的氧气在3500 V工作电压处降低约30% 的气体增益.在探测器的电子雪崩倍增过程中,将 引起有机气体的分解和聚合,当聚合链足够大时将 发生冷凝、扩散并吸附在探测器电极的表面,由此 带来探测器的气体增益不稳定,漏电流增加<sup>[22,23]</sup>.因此,为了保证探测器长期的稳定工作,需要一套 气体净化设备,定期地清除以上杂质气体.



图 6 (a) 不同含量的氧气对探测器增益的影响; (b) MWPCs 探测器的过滤器和电磁泵 Fig. 6. (a) The gas gain as a function of the oxygen; (b) the filter and the electromagnetic pump of the MWPCs detector.

设计的气体净化系统主要包括两个部分,气 体过滤器和驱动气体循环的电磁泵,如图6(b)所 示. 气体过滤器结构较为简单, 通过一个不锈钢圆 柱形容器装入吸收氧气、水蒸气和有机物杂质气 体的材料. 吸收材料有两种: 一种是用于吸收氧气 的"Ridox"材料,它主要由99%以上的氧化铝和少 于1%的铜组成;另外一种是用于吸收属于极性分 子的水蒸气和有机物杂质气体的分子筛,选用的分 子筛孔直径为3Å,分子筛通过库仑吸引力吸收直 径小于3Å的极性分子. 探测器工作气体的丙烷也 属于极性分子,在经过净化器会被分子筛吸收和释 放,分子筛的吸收能力与温度成反比关系,因此在 净化系统工作时,保持环境温度变化不超过±5℃, 使过滤器对丙烷的吸收和释放达到平衡. "Ridox" 和分子筛吸收材料可进行更新,通过在200℃条件 下冲入95%Ar+5%H2可释放吸收材料已吸收的杂 质气体. 电磁泵的作用是在高气压条件下驱动探测 器内部的气体与过滤器之间循环,结构较为复杂, 主要由一对单向阀、一对法兰、若干节波纹管、纯铁 块和电磁铁吸盘等组成. 电磁泵的工作原理是通过 电磁铁吸盘驱动纯铁块上下振动,带动波纹管上下 振动,从而改变波纹管内部的气压,打开和关闭与 波纹管连接的单向阀,单向阀使探测器的气体单向 循环流动,最后达到探测器的气体净化目的. 电磁 泵设计成功的关键在于波纹管振动产生的压差能 否打开单向阀. (4) 式为计算波纹管振动产生的最 大压差公式,式中 $\Delta P_{\text{max}}$ 和 $P_0$ 分别为波纹管振动 产生的最大压差和波纹管的初始气压, V0和V1分

别为波纹管的初始体积和振动改变的体积. 因为电 磁铁吸盘与纯铁块之间隔一个法兰,所以电磁铁吸 盘对纯铁块的吸引力因为较远的距离而有限,因此 应找到纯铁块与波纹管的共振频率,才能在有限的 吸引力下得到最大的波纹管振幅. 通过电磁泵在常 压条件下的测试,得到设计的电磁泵的共振频率为 62 Hz, 电源电压为 24 V. 测量到波纹管的振幅, 可 以计算出在常压和8.5 bar 工作气压下, 波纹管振 动产生的最大压差分别为0.15 bar 和1.1 bar. 采用 的单向阀开启压力为0.03-0.21 bar. 通过常压条 件下的实验测试, 电磁泵成功驱动气体循环流动, 气体流速达到2 L/min. 探测器的工作气压条件是 8.5 bar, 波纹管振动可产生更大的压差, 因此更容 易打开单向阀驱动气体循环流动. 探测器的体积约 为4 L,因此大约需要2 min可将探测器气体净化 一遍.

$$\Delta P_{\rm max} = V_0 P_0 / (V_0 + V_1). \tag{4}$$

测量探测器工作气体经过净化前后的气体增益变化,可验证研制的净化系统的效果. 探测器的坪区电压在3400—3600 V之间,测量该高压区间的中子能谱,比较中子能谱峰位的变化,即可得到探测器相对气体增益的变化情况. 净化探测器工作气体前后,探测器的相对气体增益变化测量结果如图7所示.可以看出,工作气体经过净化后,探测器的相对气体增益在3500 V高压处,提高了约27%.证明研制的气体净化系统可有效地去除杂质气体.



图 7 净化系统工作前后探测器相对气体增益的测量结果 Fig. 7. The relative gain as a function of the anode high voltage with and without purification of the working gases.

## 3 初步性能测试

实验中采用<sup>252</sup>Cf中子源,经过聚乙烯慢化后, 进入探测器.首先测量探测器的计数坪区确定探测 器的工作电压,固定探测器阴极高压为-1800 V, 阳极高压从2900—3650 V逐渐递增测量探测器的 计数率.当阳极高压为3650 V,探测器出现信号过 大,超出电子学测量事例的范围.为了避免打火以



及保护探测器的安全,没有继续增加阳极高压.测 量结果如图8(a)所示,探测器的阳极坪区电压为 3400—3600 V. 因此选择探测器的坪区电压, 阳极 3500 V, 阴极-1800 V, 通过测量单个阴极层的总 感应电荷来得到入射粒子的能量信息.图8(b)为 通过下阴极层的总感应电荷测量到的能谱. 为了 去除本底信号的干扰, 阴极层的总感应电荷量是通 过每个通道的电荷测量值减去该通道的本底值,当 该值大于某个阈值的条件下,才累加到阴极层的总 感应电荷中. 由于测量环境的γ本底较多而中子源 强度较弱,图8(b)测量的能谱中 $\gamma$ 的计数较高,由 于中子和γ射线在探测器沉积的能量不一样,还是 可以明显区分出中子的能谱峰,位于150fC左右位 置, 且中子和γ的峰位比值在5以上, 可以得出探 测器具有较高的n/γ分辨能力. 根据中子核反应后 次级离子产生的原初电子数约为30000个,单个阴 极层收集的感应电荷约为原初电子倍增后的总电 荷量的1/2. 因此可以计算出150 fC的中子峰位对 应探测器的气体增益约为62. 探测器在如此低的 气体增益下,有利于保持长期稳定的工作.



图 8 探测器的计数坪曲线 (a) 和中子能谱测量 (b) Fig. 8. The curve of the high pressure MWPCs neutron detector (a) and neutron spectrum (b).



图 9 "H"字母的镉板 (a) 和探测器的二维成像 (b)

Fig. 9. A cadmium plate with a hole of the character "H" (a) and the two dimension image (b).

实验中制作一个如图 9 (a) 所示的镉板, 镉板 的厚度为4 mm. 镉板放置在探测器的入射窗前进 行二维成像测试, 因为测试环境中γ本底较高, 而 中子源强度较低, 数据分析中根据图 8 (b) 能谱的 测试结果, 将阴极层总感应电荷量低于 100 fC 的 事例剔除, 去除γ事例对成像的影响, 最终经过近 10 h的成像测试结果如图 9 (b), 得出均匀响应的 "H"字母成像. 因为<sup>252</sup>Cf中子源经过慢化后, 还存 在能量在 0.3—0.5 eV 之上的较多的镉上中子, 镉板 对这些中子的吸收截面较低; 且中子经过聚乙烯慢 化后相当于一个平面源, 成发散角分布, 难以用镉 板狭缝对低强度的<sup>252</sup>Cf中子源进行准直测量, 所 以使用的<sup>252</sup>Cf较难准确测出探测器对中子的位置 分辨.

### 4 结 论

通过对探测器不同厚度铝合金入射窗的模拟 计算,9 mm厚的入射窗设计,可满足在8.5 bar气 压条件下小于0.3 mm的变形量,同时也可满足 90.26%的热中子有效透射率;根据对铝丝密封的 探测器高气压腔体气密性测量,10年减少的气体量 约为1.7 bar,因此6 bar的初始<sup>3</sup>He气体可满足探 测器在运行时间内54%—67.5%全面积的探测器效 率要求. 通过X射线对探测器进行测量, 获得的位 置分辨约为0.235 mm; 中子与<sup>3</sup>He 核反应生成的 次级离子,在2.5 bar丙烷的阻止气体条件下产生 的位置偏差约为1.37 mm;因此探测器对中子的位 置分辨可达到1.4 mm. 探测器设计的气体净化系 统可有效地去除氧气、水蒸气和有机杂质气体等负 电性杂质气体,提高探测器约27%的气体增益,保 证探测器长期稳定运行. 使用<sup>252</sup>Cf中子源对探测 器进行初步性能的测试:由于中子与本底γ射线沉 积的能量不一样,中子和本底γ射线的峰位比在5 倍以上,中子和本底γ射线在能谱测量中很容易被 区分;对镉板的成像测量中,获得探测器对中子源 的均匀响应成像. 研制的高气压<sup>3</sup>He 气体 MWPCs 探测器满足多功能反射谱仪的性能要求,并已在中 国散裂中子源靶站安装就位,准备联调.下一步将 在在中国散裂中子源束流上实验测量和验证探测 器对中子的探测效率和位置分辨.

#### 参考文献

- Zhang L Y, Jing H T, Tang J Y, Li Q, Ruan X C, Ren J, Ning C J, Yu Y J, Tan Z X, Wang P C, He Y C, Wang X Q 2018 Appl Radiat Isotopes 132 212
- [2] Chen J, Kang L, Lu H L, Luo P, Wang F W, He L H 2017 Physica B (accepted)
- [3] Shen F, Liang T R, Yin W, Yu Q Z, Zuo T S, Yao Z E, Zhu T, Liang T J 2014 Acta Phys. Sin. 63 152801 (in Chinese) [沈飞, 梁泰然, 殷雯, 于全芝, 左太森, 姚泽恩, 朱 涛, 梁天骄 2014 物理学报 63 152801]
- [4] Yu Q Z, Yin W, Liang T J 2011 Acta Phys. Sin. 60 052501 (in Chinese) [于全芝, 殷雯, 梁天骄 2011 物理学报 60 052501]
- [5] Huang C Q, Chen B, Li X X, Syromyatnikov V G, Pleshanov N K 2008 Acta Phys. Sin. 57 364 (in Chinese)
  [黄朝强, 陈波, 李新喜, Syromyatnikov V G, Pleshanov N K 2008 物理学报 57 364]
- [6] Li T F, Chen D F, Wang H L, Sun K, Liu Y T 2009 Acta Phys. Sin. 58 7993 (in Chinese) [李天富, 陈东风, 王洪立, 孙凯, 刘蕴韬 2009 物理学报 58 7993]
- [7] Kampmann R, Marmotti M, Haese-Seiller M, Kudryashov V 2004 *Physica B* 350 e845
- [8] Mattauch S, Ioffe A, Lott D, Menelle A, Ott F, Medic Z 2016 J. Phys.: Conf. Ser. 711 012009
- [9] Avdeev M V, Bodnarchuk V I, Lauter-Pasyuk V V, Lauter H, Aksenov V L, Yaradaikin S P, Ulyanov V A, Trounov V A, Kalinin S I 2010 J. Phys.: Conf. Ser. 251 012060
- [10] Orban J, Cser L, Rosta L, Torok G, Nagy A 2011 NIMA 632 124
- [11] Eijk C W 2002 NIMA 477 383
- [12] BoieJ R A, Fischer, Inagaki Y, Merritt F C, Okuno H, Radeka V 1982 NIM 200 533
- [13] Radeka V, Schaknowski N A, Smith G C, Yu B 1998 $$NIMA\ {\bf 419}\ 642$
- [14] Fried J, Harder J A, Mahler G J, Makowiecki D S, Mead J A, Radeka V, Schaknowski N A, Smith G C, Yu B 2002 *NIMA* 478 415
- [15] S R I M, Ziegler J F, http://www.srim.org/[2017-12-8]
- [16] Doumas A, Smith G C 2012 *NIMA* 675 8
- [17] Desai S S, Desai A M 2006 *NIMA* 557 607
- [18] Wen Z W, Qi H R, Wang Y F, Sun Z J, Zhang Y L, Wang H Y, Zhang J, Ouyang Q, Chen Y B, Li Y H 2017 *Acta Phys. Sin.* 66 072901 (in Chinese) [温志文, 祁辉荣, 王艳凤, 孙志嘉, 张余炼, 王海云, 张建, 欧阳群, 陈元柏, 李 玉红 2017 物理学报 66 072901]
- [19] Abuhoza A, Schmidt H R, Biswas S, Frankenfeld U, Hehner J, Schmidt C J 2013 NIMA 718 400
- [20] Bouclier R, Capeâns M, Garabatos C, Sauli F, Silander F 1994 NIMA 350 464
- [21] Garfield, Veenhof R, http://garfield.web.cern.ch/garfield/ [2017-12-8]
- [22]~ Niebuhr C 2006 NIMA 566 118
- [23] Kadyk J A 1991 NIMA 300 436

## Development of high-pressure multi-wire proportional chamber neutron detector for the China Spallation Neutron Source multipurpose reflectometer<sup>\*</sup>

Wen Zhi-Wen<sup>1)2)3)</sup> Qi Hui-Rong<sup>2)3)†</sup> Zhang Yu-Lian<sup>1)2)3)</sup> Wang Hai-Yun<sup>2)3)4)</sup> Liu Ling<sup>1)2)3)</sup> Wang Yan-Feng<sup>2)3)</sup> Zhang Jian<sup>2)3)</sup> Li Yu-Hong<sup>1)</sup> Sun Zhi-Jia<sup>2)3)</sup>

1) (School of Nuclear Science and Technology, University of Lanzhou, Lanzhou 730000 China)

2) (State Key Laboratory of Particle Detection and Electronics, Beijing 100049, China)

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

4) (University of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China)

( Received 8 December 2017; revised manuscript received 19 January 2018 )

#### Abstract

As a multipurpose reflectometer device, the two-dimensional (2D) position resolution neutron detector with a 200 mm × 200 mm effective area is developed for China Spallation Neutron Source (CSNS) in Dongguang, China. Due to the requirements for the specific parameters of the multipurpose reflectometer, it should be designed to have a more than 50% (@2 Å) detection efficiency, better than 2 mm position resolution and 3 times  $n/\gamma$  resolution ability during the whole operation period of 10 years. The high pressure multi-wire proportional chamber (MWPC) neutron detector filling <sup>3</sup>He gas is used as a key detector. Some simulation results and the experimental results show that the optimized thickness of the neutron entrance window should be 9 mm with using the 7075 aluminum alloy, the high pressure chamber should be sealed by the aluminous ring and a gas mixture should be filled with 6 bar <sup>3</sup>He+2.5 bar C<sub>3</sub>H<sub>8</sub>. The assembled detector can achieve a more than 54% (@2 Å) detection efficiency in the normal operation.

With the 100 µm wide collimator slit, the position resolution for X-rays is about 0.235 mm. Therefore, the position resolution for neutron is about 1.4 mm when 2.5 bar propane is used as the stopping gas for proton and triton. In the chamber, the water vapor, the oxygen and the organic impurity gases will reduce the gas gain, cause the detector electrodes to break down and the detector to speed up aging. To solve the outgassing effect of the detector components and keep the stable operation, the recycled device is designed to have the purification function for the working gases. It could purify the working gas at a flow rate of 2 L/min to remove the oxygen, the water vapor and the organic impurity gases. The detector gain increases about 27% with the purification function. Finally, the  $n/\gamma$  resolution and 2D imaging ability of the detector are tested with the <sup>252</sup>Cf neutron source in Institute of High Energy Physics, Chinese Academy of Sciences, the peak ratio of neutron to gamma is obtained to be above 5 from the energy spectra and the detector has good 2D imaging ability. The performance of the high-pressure MWPC neutron detector could meet the requirements for the multipurpose reflectometer, and the detector will be mounted in the CSNS in this year.

Keywords: multi-wire proportional chamber, detection efficiency, position resolution,  $n/\gamma$  resolutionPACS: 29.40.Cs, 29.40.GxDOI: 10.7498/aps.67.20172618

<sup>\*</sup> Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 11675197, 11775242).

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail: qihr@ihep.ac.cn