物理学报 Acta Physica Sinica





Institute of Physics, CAS

基于阻性阳极读出方法的气体电子倍增器二维成像性能

鞘旭东 董明义 周传兴 董静 赵豫斌 章红宇 祁辉荣 欧阳群

Study of the two dimensional imaging performance for the gas electron multiplier using the resistive anode readout method

Ju Xu-Dong Dong Ming-Yi Zhou Chuan-Xing Dong Jing Zhao Yu-Bin Zhang Hong-Yu Qi Hui-Rong Ouyang Qun

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 66, 072902 (2017) DOI: 10.7498/aps.66.072902 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.072902 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2017/V66/I7

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

脉冲激光四象限探测器测角不确定性统计分布

Angle measurement uncertainty statistical distribution of pulsed laser quadrant photodetector 物理学报.2017, 66(1): 012901 http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.012901

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

micro-bulk 工艺 micromegas 的研究

The study of micro-bulk micromegas 物理学报.2012, 61(9): 092901 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.092901

用于反应堆中子/γ射线混合场测量的涂硼电离室性能

Performances of a boron-lined ionization chamber used in neutron/ γ -ray mixed field of reactors 物理学报.2012, 61(8): 082901 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.082901

基于阻性阳极读出方法的气体电子倍增器 二维成像性能^{*}

鞠旭东¹⁾²⁾ 董明义¹⁾²⁾³⁾[↑] 周传兴¹⁾²⁾³⁾ 董静¹⁾²⁾ 赵豫斌¹⁾²⁾ 章红字¹⁾²⁾ 祁辉荣¹⁾²⁾ 欧阳群¹⁾²⁾³⁾

(中国科学院高能物理研究所,北京 100049)
 (核探测与核电子学国家重点实验室,北京 100049)
 (中国科学院大学,北京 100049)

(2016年11月24日收到;2017年1月10日收到修改稿)

新型微结构气体探测器, 如气体电子倍增器 (gas electron multiplier, GEM)等, 具有非常好的位置分辨 率潜力 ($\sigma < 100 \ \mu m$), 但是需要匹配大规模高密度的读出电子学, 给探测器的建设、造价、功耗、空间利用 等带来极大压力. 阻性阳极读出方法可以在保持较高位置分辨率的前提下, 大幅节省电子学. 基于厚膜电阻 工艺, 一种新的阻性单元阵列结构被成功开发和应用于三级级联 GEM 探测器的读出阳极. 该阻性阳极包括 $6 \times 6 \uparrow 6 \ mm \times 6 \ mm$ 的基本阻性单元, 仅需匹配 49 路读出电子学. ⁵⁵Fe 放射源 (5.9 keV) 和X 光机 (8 keV) 实验的结果显示探测器的位置分辨率 (σ) 可好于 80 μ m, 位置非线性好于 1.5%. 同时, 探测器还获得了很好的 实物成像效果. 探测器的优良性能表明这种阻性阳极读出方法适用于大面积二维成像气体探测器的读出, 并 可用于其他探测器的读出.

关键词: 阻性阳极读出, 气体电子倍增器, 二维成像, 位置分辨率 PACS: 29.40.Cs, 29.40.Gx, 29.30.Kv DOI: 10.7498/aps.66.072902

1引言

气体电子倍增器(GEM)探测器^[1,2]作为新型 微结构气体探测器^[3-7]中的重要一员,近20年来 获得了极大关注和发展,并被逐步应用于粒子物 理实验、X射线成像和中子成像等领域.与传统气 体探测器^[8]相比,GEM探测器的突出特点是使用 GEM 膜作为电子倍增结构,电子的雪崩倍增过程 独立于读出阳极,这使得GEM 探测器可以灵活采 用各种读出结构,这使得GEM 探测器可以灵活采 用二维条读出结构并结合重心法来进行定位和成 像.但是,一方面因为GEM 探测器的信号仅由电 子漂移感应产生,信号的横向扩散较小(1—3 mm), 为了确保有三根以上的读出条着火,读出条间隙 需要小于1 mm;另一方面,对高精度位置分辨率 (σ < 100 μm)的追求,要求读出条间隙进一步减 小,以CERN-COMPASS实验的GEM探测器^[9]为 例,其读出条间隙设计为400 μm,以获得高的位置 分辨率(σ ~ 80 μm).相较传统丝室几个毫米的读 出条间隙而言,GEM 探测器的电极密度大大增加, 需要匹配庞大的高密度电子学,给探测器的建设、 造价、功耗、空间利用等方面带来极大困难.国内外 一直在探寻和发展新型的读出结构和读出方法以 达到节省电子学的目的,如延迟线读出^[10]、楔条阳 极读出^[11]等.

阻性读出是一种传统的读出方法,有一维阻性 条、二维阻性平面等^[12]多种电极结构.与常用的导

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 11375219)资助的课题.

[†]通信作者. E-mail: dongmy@ihep.ac.cn

^{© 2017} 中国物理学会 Chinese Physical Society

体读出电极不同, 探测器感应电荷在阻性结构上不 会被立刻收集, 而是存在一个连续扩散过程, 再结 合电荷分配法便可实现位置定位. 大尺寸单 Pad 阻 性单元结构(如60×60 mm²)现今仍被广泛应用于 微通道板探测器^[13](micro-channel plates, MCP) 和位置灵敏硅探测器^[14](position sensitive silicon detector, PSSD)等诸多探测器的读出上. 特别地, 为了降低新型微结构气体探测器普遍存在的打火 现象, 阻性读出概念备受重视.

德国锡根大学的Sarvestani等^[15-17]将单Pad 四角读出阻性单元小型化(10×10 mm²)并做 阵列扩展后,应用于Micro-CAT气体探测器,在 节省电子学的基础上实现了较好的位置分辨率 (σ~200 μm).我们利用GEM探测器对阻性阳极 读出方法进行了深入的研究:原理探测器(包含一 个基本重建单元)实验的测试结果证明了阻性阳极 读出方法用于GEM探测器的可行性^[18];对阻性阳 极读出板的优化设计进一步改善了原理探测器的 各项性能^[19].

本文主要介绍对多单元结构的阻性阳极读出 GEM 探测器的研究, 辅以新的多路电子学和触发 系统以及改进的重建算法^[20], 通过对位置分辨率、 位置非线性等探测器性能的分析来研究这种阻性 阳极读出方法的二维成像性能和用于大面积成像 的可行性.

2 实验装置

2.1 探测器结构

阻性阳极读出GEM探测器的基本结构如 图1所示,自上而下依次为入射窗、阴极、三层 GEM膜和阳极.入射窗为100 μm厚的透明Mylar 膜,阴极由50 μm厚的铝箔拉制而成,GEM 膜为 购自CERN的100×100 mm²带框标准GEM膜, 阳极为自行设计研制的阻性阳极.探测器采用分 立供电模式,利用两块C.A.E.N.N1471H高压插件 的7路输出分别给阴极和三层GEM膜提供负高压, 阳极引出信号至读出电子学系统.探测器的工作气 体为Ar/CO₂(70/30),工作在流气模式下.正常工 作时,入射粒子在漂移区发生电离,产生的原初电 离电子在漂移区电场的作用下向GEM膜漂移.电 子在GEM膜的小孔中雪崩倍增,经三层GEM膜 级联放大后,增益可达10⁴—10⁵.第三层GEM膜 对正离子起到了良好的屏蔽效果,探测器信号主要 由电子在感应区的漂移产生.

图 2 为实验所用阻性阳极的基本单元结构示 意图,黑色5.8 mm×5.8 mm的方块区域为高方阻 (150 k Ω/\Box)的Pad,紫色0.2 mm×6 mm的窄线 区域为低方阻(1 k Ω/\Box)的Strip,灰色小方块(位 于背面)为信号读出电极.感应电荷在高方阻Pad 上扩散,低方阻Strip起到限制电荷向相邻Pad上 扩散的作用,最后电荷被Pad四角处的读出电极 (Node)收集.实验中所用的阻性阳极包括6×6个 基本单元,采用厚膜电阻工艺在1 mm厚的陶瓷板 上高温(825 °C)烧制而成.



图 1 (网刊彩色) 阻性阳极 GEM 探测器整体结构示意图 Fig. 1. (color online) Whole structure diagram of the GEM detector using the resistive anode.



图 2 (网刊彩色) 阻性阳极基本单元结构示意图 Fig. 2. (color online) Structure diagram of the basic resistive anode cell.

2.2 读出电子学

探测器读出电子学系统^[21]如图3所示,它基于6U-VME 64x规范设计,由VME机箱、插件、交换机、数据获取计算机等组成.事例信号(负信号) 由图2中的Node引出,经隔直电容后送入电荷灵 敏前放(Signal PreAmp)放大,再送入电荷测量插件(charge measure, CM)处理.在CM插件里,信号被进一步放大,并进行滤波成形((CR)-(RC)³),再通过一个10-bit的FADC以40 MHz时钟频率进行连续的等间隔取样和瞬时数字化,数字化结果 被送入数字流水线(Pipeline)中.若有Trigger信号 到来,Pipeline中的数据在FPGA逻辑控制下,在 指定时间窗(约1.5 μs)内寻峰,将峰值最大的ADC 值写入Buffer以待PowerPC读取.



图 3 探测器电子学示意图



GEM 探测器的一大优点是可以利用自身 GEM 膜上的信号做触发,而不需要额外的探测器(如闪烁体等)提供触发信号.实验中利用GEM 探测器的这一特点,使用第三层GEM 膜下表面上 的信号作为触发信号(正信号),实现了探测器的 自触发^[22].为了防止同一事例产生多次触发以及 信号堆积,采用设置 veto time(约 2 µs)的方式处 理触发信号,即第一次过阈后,忽略 veto time 内的 所有其他触发信号.触发信号同样经过一个电荷 灵敏前放(Trigger PreAmp)后送入控制和刻度插 件(control and calibrate, CAC). CAC 插件将触发 信号进一步放大,做阈值甄别后转换为触发电平 (LVPECL 电平, 200 ns)信号输出,同时还输出开 始信号和时钟信号.三种控制信号经过扇入扇出插 件(fan in/out, FIO)后,分发到多个CM 插件以控 制数据获取进程.图4为利用⁵⁵Fe放射源(5.9 keV) 获取的触发信号示波器图片,为了确保触发的质量 和数量,触发信号、触发电平信号和事例信号必须 严格一一对应.



图 4 (网刊彩色) 触发信号示波器截图,利用 ⁵⁵Fe 放射 源 (5.9 keV) 取得 黄线为触发前放的输出信号,绿线为 CAC 插件输出的触发电平信号,红线和蓝线为两路信号 前放输出的差分信号的正相端信号 (事例信号)

Fig. 4. (color online) Oscilloscope photo of the trigger signal by using the 55 Fe source (5.9 keV). The yellow line is the trigger signal after the Trigger PreAmp. The green line is the trigger signal level after the CAC. The red and blue lines are the event signals after the Signal PreAmp.

2.3 电子学基线和刻度

为了消除或减弱读出电子学系统对探测器测 试的影响,需要对电子学的基线和通道一致性进行 分析.

电子学基线会影响通道电荷测量的准确性,实验数据需要先扣除基线.实验中采用本底取数的方式获得电子学基线:在无放射源的情况下,设置ADC阈值为0,取数10万次,以各通道取数的高斯拟合均值作为对应通道的基线参考值.图5为一次实验中对电子学基线的测量结果,图5(a)为第15个通道的基线测量结果,本底计数符合高斯分布, 其拟合结果为(28.87±0.558)LSB;图5(b)为对实验中用到的所有49路通道的基线均值的统计,高斯拟合结果为(33.17±2.07)LSB.这种用本底取数计算基线的不足是不能反映基线的实时变化,但已具有足够的参考意义,实验时在每次取数前先进行一次本底取数.

阻性阳极读出方法根据各通道获得的电荷信息并结合重心法来实现位置定位,因而电子学的通道一致性对实验测量非常重要,必须要通过刻度和 校准来减弱和消除通道间的差异.



图 5 (网刊彩色) 电子学基线测量图 (a) 第 15 路通道的基线取数与高斯拟合结果; (b) 统计所有 49 路通道的基线 均值, 并用高斯分布进行拟合

Fig. 5. (color online) Measurements of the electronics baseline: (a) Baseline of the fifth channel with a gauss fitting; (b) baseline mean value statistics of the total 49 channels with a gauss fitting.



图 6 (网刊彩色) 电子学刻度图 (a) 49 路电子学通道的输入和输出线性关系; (b) 6 (a) 中 49 路通道线性拟合的 斜率的统计结果, 并用高斯分布进行拟合

Fig. 6. (color online) Electronics calibration: (a) Line relationships between the input DAC and the output ADC of the total 49 channels; (b) slopes statistics of the 49 lines in the Fig. 6 (a) with a gauss fitting.

读出电子学系统具有刻度功能(CAC插件), 通过模拟探测器的输出电荷大小(DAC),经过与真 实事例信号相同的处理过程后,获得对应的电子学 输出值(ADC).通过步进扫描的方式便可获得电子 学各通道对输入电荷的响应情况.电子学各通道刻 度扫描结果如图6(a)所示,各通道的线性非常好, 但各通道的斜率并不一样.图6(b)进一步统计了 图6(a)中所有通道线性拟合的斜率,并用高斯分 布进行拟合,结果为3.139±0.109,各通道间存在 一定偏差.为了保证电子学各通道电荷测量的一致 性和均匀性,需要利用刻度扫描获得的线性关系将 各通道获得的电荷信息反向刻度回输入值.同基 线测量一样,在每次取数前需要对电子学进行线性 刻度.

3 实验结果

3.1 实验设置

利用⁵⁵Fe放射源(5.9 keV)验证探测器可以正 常工作后,为了获得高的计数率,我们利用X光 机(8 keV)来研究探测器的位置分辨率和二维成 像性能.X光机实验的实验装置如图7所示,其中 图7(a)为装置的示意图,图7(b)为实物图.狭缝 (40 μm)紧贴在探测器的入射窗上,X光机(8 keV)



图 7 (网刊彩色) X 光机实验装置图 (a) 装置示意图; (b) 装置实物图 Fig. 7. (color online) X-ray matchine test equipments: (a) The schematic of the test; (b) the real photo of the test.

紧贴在狭缝上,其发出的X射线经过狭缝后垂直射 入探测器中,经过GEM 探测器的雪崩倍增之后, 在阻性阳极上会形成狭缝的像,根据成像效果可进 一步分析探测器的位置分辨率等性能.

3.2 位置分辨率

位置分辨率是反映探测器成像性能的一个重要参数,测量位置分辨率的常用方法是利用束流望远镜系统分析被测探测器对入射粒子径迹的分辨能力,但是受限于束流装置和束流时间等因素,人们也常用狭缝、刃边等方法来测量探测器的位置分辨率^[23].本实验中,我们利用狭缝成像的方法来分析采用阻性阳极读出方法的GEM探测器的位置分辨率性能.其基本原理是,探测器测量到的入射粒子分布(实验分布,*M*(*x*'))可以看作入射粒子射入探测器之前的分布(真实分布,*T*(*x*))与探测器响应函数(*R*(*x*,*x*'))的卷积^[24]:

$$M(x') = T(x) \otimes R(x, x')$$

= $\int_{-\infty}^{\infty} T(x) R(x, x') dx.$ (1)

根据中心极限定理,探测器响应函数(即探测器的测量误差)服从标准正态分布:

$$R(x, x') = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} e^{\left[-\frac{(x-x')^2}{2\sigma^2}\right]},$$
 (2)

其中σ表征探测器的本征位置分辨率.

假设T(x)已知,则R(x,x')的参数可通过对实 验数据的拟合得到.例如,假设真实分布为 δ 分布, 即 $T(x) = \delta(x - x_0)$,则

$$M(x') = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x - x_0) R(x, x') dx$$
$$= R(x_0, x'), \qquad (3)$$

即实验分布与探测器的响应函数一致. 换句话 说,可以通过对一个无穷细狭缝的成像来获得 $R(x_0, x')$,实验中利用一个非常细的狭缝(40 μ m) 来近似 δ 分布.



图 8 (网刊彩色) X 光机 (8 keV) 对 40 μm 宽钢制狭缝的 二维成像图 狭缝厚度为 9 mm, 粉色虚框与数字代表 Y 方向高阻 Pad 的相对位置

Fig. 8. (color online) Two dimensional imaging of the 40 μ m slot by using the X-ray matchine (8 keV). The thickness of the slot is 9 mm. The pink dashed frames and numbers represent the relative positions of the pads with high surface resistivity along Y axis.

图 8 为用 X 光机 (8 keV) 对该 40 μ m 宽狭缝的 二维成像结果, 狭缝沿 Y 方向覆盖了多个阻性单 元, 粉色虚框表示阻性单元的 Y 向相对位置. 如 前文所述, 利用高斯分布对图 8 中标记为2 处对应 阻性单元内的狭缝成像实验数据在 X 方向上的投 影进行 拟合, 结果如图 9 所示, 其中标准偏差为: $\sigma = 73.53 \mu$ m. 由于狭缝并非理想的无穷细狭缝, 且 X 光机发出的 X 射线也非均匀单色光, 狭缝在读 出阳极上的成像会有一定的投影放大. 狭缝对探测 器位置分辨率的贡献近似为均匀分布,可以通过经 验公式

$$\sigma^2 = \sigma_{\rm D}^2 + \left(\frac{W}{\sqrt{12}}\right)^2$$

来扣除. 其中, σ 为实验获得的位置分辨率, σ_D 为 探测器的本征位置分辨率, W 为狭缝的宽度, 易得 $\sigma_D = 72.62$ μm. 这表明阻性阳极读出方法具有与 二维条读出结构相比拟的位置分辨率性能, 而阻性 阳极结构的基本单元尺寸比条读出结构大1—2个 数量级, 因而可以达到节省电子学的目的.



图 9 (网刊彩色)采用阻性阳极读出方法的 GEM 探测器 位置分辨率测量结果 拟合数据为图 8 中标记为 2 处对应 的阻性单元内的狭缝成像数据

Fig. 9. (color online) Spatial resolution of the GEM detector using the resistive anode readout method. The fitting data is from the imging of the slot with mark 2 in the Fig. 8.

表 1 图 8 中各阻性单元内狭缝成像数据位置分辨率的拟 合结果

Table 1. Spatial resolution fitting results of the different slot imaging parts shown in the Fig. 8.

Mark	μ/mm	$\sigma/\mu{ m m}$	$\sigma_{ m D}/\mu{ m m}$
1	15.41	79.37	78.52
2	15.32	73.53	72.62
3	15.35	70.22	69.26
4	15.38	77.04	76.17

进一步分析图 8 中4个标识对应的阻性单元内 狭缝成像数据的位置分辨率,结果如表 1 所列:探 测器的位置分辨率好于 80 µm;且不同阻性单元内 的位置分辨率一致性较好.表1中的均值 (µ/mm) 一栏同时反映了探测器 Y 向的成像线性,其偏差小 于 0.6%,考虑到狭缝自身上下两端处的加工缺陷, 这一偏差已经足够好,预期探测器具有良好的成像 能力.

3.3 位置线性

位置线性是影响探测器成像性能的另一重要 参数,对大面积成像尤为重要.阻性阳极读出方法 内禀的枕形失真现象和阻性读出板面电阻率的均 匀性都会影响探测器的位置线性,我们通过改进重 建算法和优化阻性阳极读出板的设计获得了好的 位置线性^[19].



图 10 (网刊彩色) 阻性阳极读出板 X 方向位置线性扫描 结果,数据来自 X 光机 (8 keV) 对 40 μm 狭缝的成像结 果 (a) 对所有 6 个阻性单元的位置线性扫描结果; (b) 对 一个阻性单元内部的位置线性扫描结果, 对应图 9 (a) 的 蓝色虚框位置

Fig. 10. (color online) Scanning of the position linearity of the detector along X axis, the data is from the slot imaging by using the X-ray matchine: (a) Scanning of all 6 resistive cells; (b) detailed scanning of a single resistive cell which is the blue dashed frame shown in the Fig. 9 (a). 为了研究探测器的位置线性,利用X光机 (8 keV)对狭缝(40 μm)做步长为1 mm的步进扫 描成像,并分析设定位置和测量位置之间的线性关 系.定义探测器的位置非线性为测量位置与对应线 性拟合值之间的偏差:

$$\delta = \frac{\sqrt{\langle (x_{\rm M} - x_{\rm F})^2 \rangle}}{L} \times 100\%$$

其中, δ 为探测器的位置非线性, $x_{\rm M}$ 为设定位置对应的测量值, $x_{\rm F}$ 为设定位置对应的线性拟合值,L为阻性单元的边长(6 mm).

图 10 为位置线性扫描的结果,其中图 10 (a)为 对整块阻性读出板 6 个阻性单元的扫描结果,位 置非线性为1.26%;图 10 (b)为对图 10 (a)中蓝色 虚框处阻性单元内部的扫描结果,位置非线性为 1.49%.结果显示探测器在单个阻性单元和整个阳 极平面上都具有良好的线性性能,这进一步表明了 探测器具有很好的成像潜力.



图 11 (网刊彩色) 探测器二维成像图,利用X光机 (8 keV) 取数获得 (a) 一个钥匙的X射线成像图; (b) 8 个 排针的X射线成像图,排针间距为2.54 mm,排针直径为 0.5 mm

Fig. 11. (color online) Two dimensional imaging by using the X-ray matchine (8 keV): (a) Imaging of a key; (b) imaging of 8 pins with the pitch 2.54 mm and the diameter 0.5 mm.

3.4 二维成像能力

相较分立式二维条读出电极结构,阻性阳极读 出方法的电极是连续的,虽然利用低阻条来限制电 荷在相邻高阻 Pad之间的扩散,但是电荷在整个阻 性平面上的扩散仍是连续的,因而它的成像也是连 续的,更适合应用于二维成像领域.我们同样利用 X光机(8 keV)来研究探测器的二维成像性能,将 成像物体黏贴在探测器入射窗上,X光机距离探测 器约80 cm以使得X射线光斑可以覆盖整个阳极 平面.

图 11 为探测器的X射线成像结果,其中 图 11 (a)为对一个钥匙的成像图片,图 11 (b)为 对 8 个排针的成像图片.探测器对两者的整体成 像效果都很好,没有明显畸变.图 11 (a)中钥匙 的边缘齿痕形状清晰准确,圆形区域也没有畸变. 图 11 (a)左上角的白色缺陷是因为上下两个高阻 Pad 的电气连接不够好导致的,在后续的制板中需 要改进消除.图 11 (b)中排针的直径为0.5 mm,间 距为 2.54 mm,平行的排针成像反映了探测器具有 良好的均匀性和线性.

4 结 论

本文利用 GEM 探测器研究了阻性阳极读出方 法用于多单元大面积二维成像领域的可行性. 我 们利用 X 光机对采用这种读出方法的 GEM 探测器 进行了系统的测试研究: 探测器的位置分辨率可好 于 80 μm, 与采用二维条读出结构的探测器性能相 当; 探测器的位置非线性好于 1.5%, 表明探测器具 有良好的成像均匀性; 探测器对实物的成像实验则 进一步证明其具有很好的二维成像能力.

实验结果表明这种阻性阳极读出方法在节省 电子学的前提下完全适用于大面积二维成像领域, 这为气体探测器(尤其是二维射线成像探测器)的 读出提供了新的备选方案.下一步可以考虑将阻性 单元的尺寸和数量进一步增大,以覆盖更大的灵敏 面积并推广应用于实际领域,如X射线成像和中子 成像等.

特别感谢盛华义老师和吕新宇博士在电子学系统上的 悉心指导和帮助,感谢修青磊博士在重建算法上的讨论!

参考文献

- [1] Sauli F 1997 Nucl. Instrum. Meth. A 386 531
- [2] Dong J, Lü X Y, Liu B, Liu R G, Ma X Y, Wang L, Chen Y B, Ouyang Q, Xie Y G 2010 Acta Phys. Sin. 59 6029 (in Chinese) [董静, 吕新宇, 刘贲, 刘荣光, 马骁妍, 王 岚, 陈元柏, 欧阳群, 谢一冈 2010 物理学报 59 6029]
- [3] Fan S N, Wang B, Qi H R, Liu M, Zhang Y L, Zhang J, Liu R G, Yi F T, Ouyang Q, Chen Y B 2013 Acta Phys. Sin. 62 122901 (in Chinese) [范胜男, 王波, 祁辉荣, 刘梅, 张余炼, 张建, 刘荣光, 伊福廷, 欧阳群, 陈元柏 2013 物理 学报 62 122901]
- [4] Fan R R, Hou F J, Ouyang Q, Fan S N, Chen Y B, Yi F T 2012 Acta Phys. Sin. 61 092901 (in Chinese) [樊瑞 睿, 侯凤杰, 欧阳群, 范胜男, 陈元柏, 伊福廷 2012 物理学报 61 092901]
- [5] Yang H R, Hu B T, Duan L M, Xu H S, Li C Y, Li Z Y, Zhang X D 2008 Acta Phys. Sin. 57 2141 (in Chinese)
 [杨贺润, 胡碧涛, 段利敏, 徐翊珊, 李春艳, 李祖玉, 张小东 2008 物理学报 57 2141]
- [6] Shekhtman L 2002 Nucl. Instrum. Meth. A 494 128
- [7] Maxim T 2013 Modern Phys. Lett. A 28 1340022
- [8] Liu J B 2005 Ph. D. Dissertation (Beijing: University of Chinese Academy of Sciences) (in Chinese) [刘建北 2005 博士学位论文 (北京:中国科学院大学)]
- [9] Altunbas M C 2002 Nucl. Instrum. Meth. A 490 177
- [10] Guedes G P, Breskin A, Chechik R, Vartsky D, Bar D, Barbosa A F, Marinho P R B 2003 Nucl. Instrum. Meth. A 513 473
- [11] Zhang A W, Bhopatkar V, Hansen E, Hohlmann M, Khanal S, Phipps M, Starling E, Twigger J, Walton K 2016 Nucl. Instrum. Meth. A 811 30
- [12] Doke T, Kikuchi J, Yamaguchi H, Yamaguchi S, Yamamura K 1987 Nucl. Instrum. Meth. A 261 605

- [13] Lampton M, Carlson C W 1979 Rev. Sci. Instrum. 50 1093
- [14] Banu A, Li Y, McCleskey M, Bullough M, Walsh S, Gagliardi C A, Trache L, Tribble R E, Wilburn C 2008 *Nucl. Instrum. Meth. A* 593 399
- [15] Sarvestani A, Besch H J, Junk M, Meissner W, Pavel N, Sauer N, Stiehler R, Walenta A H, Menk R H 2008 Nucl. Instrum. Meth. A 419 444
- [16] Wagner H, Besch H J, Menk R H, Orthen A, Sarvestani A, Walenta A H, Walliser H 2002 Nucl. Instrum. Meth. A 482 334
- [17] Wagner H, Orthen A, Besch H J, Martoiu S, Menk R
 H, Walenta A H, Werthenbach U 2004 Nucl. Instrum. Meth. A 523 287
- [18] Dong M Y, Xiu Q L, Liu R G, Zhang J, Ouyang Q, Chen Y B 2013 Chin. Phys. C 37 026002
- [19] Ju X D, Dong M Y, Zhao Y C, Zhou C X, Ouyang Q 2016 Chin. Phys. C 40 086004
- [20] Xiu Q L, Dong M Y, Liu R G, Zhang J, Ouyang Q, Chen Y B 2013 Chin. Phys. C 37 106002
- [21] Ju X D 2016 Ph. D. Dissertation (Beijing: University of Chinese Academy of Sciences) (in Chinese) [鞠旭东 2016 博士学位论文 (北京: 中国科学院大学)]
- [22] Zhao Y C, Dong M Y, Ju X D, Zhou C X, Ouyang Q, Zhao S J 2016 Nucl. Electron. Detect. Technol. 36 565 (in Chinese) [赵逸琛, 董明义, 鞠旭东, 周传兴, 欧阳群, 赵 书俊 2016 核电子学与探测技术 36 565]
- [23] Lü X Y, Fan R R, Chen Y B, Ouyang Q, Liu R G, Liu P, Qi H R, Zhang J, Zhao P P, Zhao D X, Zhao Y B, Zhang H Y, Sheng H Y, Dong L Y 2012 *Chin. Phys. C* 36 228
- [24] Zhu Y S 2006 Probability and Statistics in Experimental Physics (Beijing: The Science Publishing Company) p148 (in Chinese) [朱永生 2006 实验物理中的概率和统计 (北京:科学出版社) 第 148 页]

Study of the two dimensional imaging performance for the gas electron multiplier using the resistive anode readout method^{*}

Ju Xu-Dong¹⁾²⁾ Dong Ming-Yi^{1)2)3)†} Zhou Chuan-Xing¹⁾²⁾³⁾ Dong Jing¹⁾²⁾ Zhao Yu-Bin¹⁾²⁾ Zhang Hong-Yu¹⁾²⁾ Qi Hui-Rong¹⁾²⁾ Ouvang Qun¹⁾²⁾³⁾

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

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

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

(Received 24 November 2016; revised manuscript received 10 January 2017)

Abstract

The new type of micro-pattern gaseous detector (MPGD) like the gas electron multiplier (GEM), features the advantage of good spatial resolution ($\sigma < 100 \ \mu m$). However, abundant and high density electronic channels are needed to obtain the high spatial resolution, which will lead to a great pressure on the detector construction, power consumption, spatial utilization, etc. The resistive anode readout method can help to obtain a good spatial resolution comparable to the pixel readout structure with an enormous reduction of the electronic channels. By using the thick film resistor technology, a new type of resistive structure, composed of high resistive square pad array with low resistive narrow border strips, is developed and applied to the readout anode of the triple GEM detector. For the resistive anode readout board used in the experiment, there are 6×6 resistive cells, which means that the detector needs only 49 electronics channels. To obtain a good spatial resolution, the cell size is set to be $6 \text{ mm} \times 6 \text{ mm}$. The surface resistivity of the pads and the strips are 150 k Ω/\Box and 1 k Ω/\Box , respectively. The performances of the detector, especially the two-dimensional imaging performance, are studied by using a 55 Fe (5.9 keV) source and an X ray tube (8 keV). The test results show that the spatial resolution of the detector is better than 80 μ m (σ) by using the imaging of a 40 μ m wide slot, and the nonlinearity is better than 1.5% by the scanning along the x-axis of the readout board in the steps of 1 mm. Furthermore, quite a good two-dimensional imaging capability is achieved by the detector. These good performances of the detector show the feasibility of the resistive anode readout method for the GEM detector with large area and other detectors with similar structures in the two-dimensional imaging applications.

Keywords: resistive anode readout, gas electron multiplier, two dimensional imaging, spatial resolutionPACS: 29.40.Cs, 29.40.Gx, 29.30.KvDOI: 10.7498/aps.66.072902

^{*} Project supported by National Natural Science Foundation of China (Grant No. 11375219).

[†] Corresponding author. E-mail: dongmy@ihep.ac.cn