n/γ双粒子反应深度探测器设计与

性能表征

赵 冬 ¹ 梁旭文 ¹ 张荣华 ¹ 黑大千 ² 贾文宝 ¹ 单 卿 ¹ 凌永生 ¹ 1(南京航空航天大学材料科学与技术学院 南京 210000) 2(兰州大学核科学与技术学院 兰州 730000)

摘要 n/γ射线双粒子反应深度(Depth of Interaction, DOI)探测器可以实现中子与γ射线甄别并记录粒子在探测器中的反应位置,在对特殊核材料等危险放射性物质的定位成像研究中发挥着重要作用。传统的放射性定位成像装置都依赖具有 n/γ射线甄别能力的探测器阵列,从而导致成像测量装置结构复杂、成本高。针对此问题,设计了一种基于 EJ276 塑料闪烁体(Φ3 cm×15 cm)的双粒子反应深度探测器,采用硅光电倍增管在闪烁体两端进行信号读出,并综合利用两端信号幅度与飞行时间对比进行粒子反应位置确定。利用 Am-Be 中子源和¹³⁷Cs γ 源对探测器进行参数优化和分辨率刻度,结果显示:该探测器在灵敏区内探测效率均匀性较好,反应位置分辨率约4.4 cm。

关键词 反应深度探测器,塑料闪烁体, n/γ 甄别,位置分辨率 中图分类号 TL99 DOI: 10.11889/j.0253-3219.2023.hjs.46.070402

Design and calibration of a depth-of-interaction detector for neutrons and gamma rays

ZHAO Dong¹ LIANG Xuwen¹ ZHANG Ronghua¹ HEI Daqian² JIA Wenbao¹ SHAN Qing¹ LING Yongsheng¹

1(College of Material Science and Technology, Nanjing University of Aeronautics and Astronautics, Nanjing 210000, China) 2(School of Nuclear Science and Technology, Lanzhou University, Lanzhou 730000, China)

Abstract [Background] Recently, global concerns regarding the illicit transportation and trafficking of nuclear materials and other radioactive sources have increased, leading to increased demands for efficient and rapid security and non-proliferation technologies. The International Atomic Energy Agency's Incident and Trafficking Database has reported 3 235 confirmed incidents involving nuclear and other radioactive materials out of regulatory control from 1993 to 2017. Of these incidents, 278 are associated with trafficking or malicious use of materials such as highly enriched uranium, plutonium, and plutonium-beryllium neutron sources. Therefore, developing depth-of-interaction detector for neutrons and gamma rays is important for effective control of nuclear and radiation materials at national and international cross points such as borders, ports, and airports. [Purpose] This study aims to design a depth-of-interaction detector for neutrons and gamma rays and characterize its performance. [Methods] Hereby, an EJ276 plastic scintillator (ϕ 3 cm× 15 cm) coupled with two silicon photomultipliers (SiPMs) in both sides was designed as

国家自然科学基金(No.11975121)、江苏省研究生科研与实践创新计划项目(No.KYCX22_0354)资助

第一作者: 赵冬, 男, 1994年出生, 2020年于南京航空航天大学获硕士学位, 现为博士研究生, 研究领域为辐射探测及核分析技术

通信作者: 贾文宝, E-mail: jiawb@nuaa.edu.cn

收稿日期: 2023-03-11, 修回日期: 2023-04-27

Supported by National Natural Science Foundation of China (No. 11975121), the Postgraduate Research & Practice Innovation Program of Jiangsu Province (No.KYCX22 0354)

First author: ZHAO Dong, male, born in 1994, graduated from Nanjing University of Aeronautics and Astronautics with a master's degree in 2020, doctoral student, focusing on radiation detection and nuclear analysis technology

Corresponding author: JIA Wenbao, E-mail: jiawb@nuaa.edu.cn

Received date: 2023-03-11, revised date: 2023-04-27

a depth-of-interaction detector for neutrons and gamma rays. The short gate time was optimized to achieve better neutron/gamma-ray discrimination, and the reaction position was determined based on the amplitude ratio and time of flight (TOF) difference between signals from two sides. Finally, Am-Be neutron source and ¹³⁷Cs γ source were applied to detector parameter optimization and resolution calibration for performance characterization. [Results] Experimental results demonstrate that good consistency in the detection efficiency of the detector at different incident positions, where the resolution of the one-dimensional reaction position is approximately 4.4 cm. [Conclusions] The designed depth-of-interaction detector can be used toreplace detector arrays in neutron scatter cameras and coded-aperture imagers to reduce costs and system complexity.

Key words Depth-of-interaction detector, Plastic scintillator, Neutron/gamma-ray discrimination, Position resolution

特殊核材料与其他放射源的非法贩运与使用对 各国公众安全造成严重威胁,据国际原子能机构 (International Atomic Energy Agency, IAEA)统计, 1993~2017年间,全球共发生3235件非法的核(放 射性)材料失控事件,其中278件涉及高浓缩铀、钚 和钚铍中子源等^[1]。在这类情况下,尤其是在港口、 机场和海关等空旷场所,放射性成像技术成为特殊 核材料测量和定位的高效可靠的技术手段,从而得 到世界上主要国家的重视和广泛研究^[2]。可用于对 n/γ射线同时测量的常用定位成像装置包括:中子散 射相机^[3]、编码孔射线相机^[4]及时序编码孔射线相 机^[5]等。此类装置都较依赖具有 n/γ射线甄别能力 的探测器阵列,导致成像测量装置结构复杂、成 本高。

反应深度探测器是指对粒子在探测器中的反应 位置具有一维分辨能力的探测器。由于反应深度探 测器可以确定粒子在探测器中的反应位置,从而可 以减少探测器阵列中的探测器个数,简化测量装置 的结构设计,在核医学、特殊核材料检测[6]及暗物质 探测等领域有着广泛的应用需求。反应深度探测器 的结构设计主要分为单端信号印读出与双端信号读 出態两种。由于双端信号读出具有更高的位置准确 度与空间分辨率,在反应深度探测器中具有广泛的 应用。在PET (Positron Emission Tomography)研 究^[9-10]中,通常通过比较两端信号的幅度差异来给出 粒子在探测器中的反应位置[11];在一些尺寸较大的 反应深度探测器设计中,也有通过两端信号的到达 时间来判断反应位置。将反应深度探测器应用于n/ γ射线成像装置^[12]中可以大大减小成像装置中探测 器系统的复杂程度,并且反应深度探测器的空间分 辨率越高,成像装置的图像重建效果越好。为实现 中子与γ射线的同时测量与成像,应选择具有n/γ射 线甄别能力的探测器。

本研究中,对n/γ射线双粒子反应深度探测器进 行设计与性能表征,将尺寸为Φ3 cm×15 cm EJ276 塑料闪烁体作为反应深度探测器的探测材料,利用 硅光电倍增管(Silicon Photomultiplier,SiPM)在探 测器进行双端信号读出,并采用电荷比较法进行 n/γ 射线甄别;利用镅铍中子源对探测器的射线甄别时 间参数设置进行优化,并利用准直γ源对探测器的 相对探测效率及位置分辨能力进行刻度;在位置分 辨中,综合利用信号幅度比较法与飞行时间(Time of flight,TOF)比较法更准确地确定粒子在探测器 中的反应位置,其一维位置分辨率约为4.4 cm。

1 装置与方法

1.1 探测器结构设计

为实现中子与γ射线的同时测量与甄别,此反 应深度探测器选择圆柱形EJ276塑料闪烁体为辐射 灵敏材料,其整体结构如图1所示,探测器外形尺寸 为Φ3.5 cm×21 cm,其中EJ276塑料闪烁体的尺寸为 Φ3 cm×15 cm;探测器铝外壳的厚度为1.5 mm,铝壳 与闪烁体之间的光反射材料为0.12 mm 白色尼龙 +50 μm镀铝膜;选择SiPM(SensL,ARRAYJ-60035-4P)在探测器两端进行信号读出,其灵敏区边长为 12.46 mm。测量过程中,中子或γ射线与探测器反 应产生的闪烁光被位于两端的SiPM分别收集,由于 SiPM 略小于探测器端面,信号收集过程中会有部分 光子未能被其收集。

SiPM 工作电压为+24.1~+30 V,由低压电源 (RIGOL,DP832)进行供电,其输出信号进入数字化 多道分析器(DT5730,CAEN)进行处理,该数字谱仪 可记录两端信号的幅度、形状(Power Spectral Density,PSD值)以及发生时刻。在后续粒子甄别、 位置分辨分析中利用上述信息获取反应粒子的能 量、类型及反应位置等信息。

1.2 反应深度探测器原理

基于双端信号读出的一维反应位置分辨是依靠 分析两端信号的差异实现的^[13],当粒子在探测器的



图1 反应深度探测器结构示意图 Fig.1 Structural schematic of the depth-of-interaction detector structure

不同位置反应时,两端收集信号的到达时刻与幅度 存在差异,因此,可以利用这些差异对反应位置进行 确定。

1.2.1 信号幅度比较法

此方法实现反应位置确定的基础是探测器两端 读出信号的幅度差异,如图2所示,假设探测器的长 度为2*l*,坐标原点为探测器中心,粒子与探测器发生 反应的位置,即闪烁光的产生位置坐标为*z*,光信号 由光电转换器件在两端面进行收集,柱面包裹光反 射材料,在以下分析中可将其反射率视作100%,假 设在某次事件中,产生的闪烁光光子个数为2*P*,闪 烁光向4π方向发射,探测器壁假定为全反射材料, 向两端传输的光子个数均为*P*,光子在产生位置向 两端面传输时,由于闪烁体材料本身对其有一定的 衰减作用,假设线性衰减系数为μ,当探测器直径相 对其长度可忽略时,向两端的衰减长度分别为*l*-*z*与 *l*+*z*,那么探测器两端收集到的光子数分别为

$$P_1 = P \cdot e^{-\mu(l-z)} \tag{1}$$

$$P_2 = P \cdot e^{-\mu(l+z)} \tag{2}$$

经光电转换器件后,两端输出的信号幅度A₁、A₂ 正比于P₁、P₂,此时,粒子反应位置的坐标z可由式 (3)计算:

$$z = \frac{1}{2\mu} \ln \frac{A_1}{A_2} \tag{3}$$

结合上述分析,基于信号幅度比较法的反应深 度探测器的位置分辨率与闪烁体的发光效率及光衰 减长度相关。

1.2.2 飞行时间比较法

飞行时间比较法的原理则更为简单,由于反应 发生位置距离两端光电转换器件距离有差异,则两 端信号的读出时间存在差异,即信号到达两端的时 间与反应位置到两端的距离相关。同样假设反应位 置的坐标为z,距离两端的长度分别为*l-z*与*l+z*,光 子在闪烁体中传播的速度为c,那么光子到达探测器 两端的时刻分别为:

$$t_1 = (l - z)/c$$
 (4)

$$t_2 = (l+z)/c \tag{5}$$

由光电转换器件记录两端信号的发生时刻,粒子反应位置的坐标z可由式(6)计算:

$$z = \frac{c \cdot \left(t_2 - t_1\right)}{2} \tag{6}$$

结合上述分析,基于飞行时间比较法的反应深 度探测器的位置分辨率与光子在闪烁体中的传播速 度相关,在实际应用中还将受到电子学系统分辨时 间^[14]的影响。





在上述反应深度探测器的原理分析中做了一些 理想化处理,例如假设探测器壁的光反射率为 100%、忽略了探测器直径的影响并认为到达端面的 光子全部被收集。由于上述理想化的处理,所以理 论推导系数1/2µ及c/2并不能直接应用于反应位置 计算,在两种方法中计算反应位置的相关系数都需 进行实验刻度。

为了实现更好的探测器位置分辨率,本研究中 将使用信号幅度-飞行时间比较法对粒子反应位置 进行分析。信号幅度-飞行时间比较法不是一种新 的粒子反应位置分辨方法,而是综合利用上述两端 信号在幅度及飞行时间上的差异,在上述两个维度 上进行差异分析,从而进一步提高探测器的位置分 辨能力。

1.3 实验装置

本研究中,利用 Am-Be中子源进行探测器的中 子与γ射线脉冲形状甄别实验,Am-Be中子源的活 度为1.11×10¹⁰ Bq,实验装置结构俯视图如图3所 示,其中不同材料由不同颜色标出。其中石蜡 尺寸为85 cm×85 cm×85 cm,Am-Be中子源距离出 口位置约为18 cm,准直器直径为10 cm。准直器出 口处为中子与γ的混合场,即除中子外,还存在伴生 γ射线及中子与周围材料产生的次生γ射线。由于 铅对中子的慢化以及周围材料的散射,在中子源出 口处存在热中子与超热中子,但快中子仍占主要部 分;出口处含有包括 Am-Be 中子源的伴生γ射线 (4.439 MeV)以及大量中子与结构材料反应产生的 次生γ射线。



图3 n/γ射线甄别实验装置示意图 Fig.3 Schematic of the n/γ ray discrimination experimental setup

相对探测效率及位置分辨能力测试实验装置由 铅准直体、准直体位移平台、探测器支架及铅屏蔽体 组成,上述各部件均固定于光学平台上。其中,铅准 直体整体尺寸为4 cm×5 cm×10 cm,准直口宽度为 0.5 cm,高度为3 cm,深度为5 cm,测试时,放射源固 定于准直口中心;准直体固定于准直体位移平台上, 位移平台可移动范围为25 cm,位移精度可达0.1 mm;探 测器支架用于固定探测器,使探测器中心高度与准 直口中心高度平齐;探测器上侧、下侧及后侧由铅块 进行本底辐射屏蔽,降低本底射线计数影响。实验时,将Cs-137源固定于准直口中央,以1 cm为步长移动放射源,每组测量时间设置为5 000 s,共测量15组。



图4 相对探测效率及位置分辨能力测试实验装置图 Fig.4 Snapshot of experimental setup for the relative detection efficiency and position resolution tests

2 结果与讨论

2.1 n/γ射线甄别

为实现中子与γ射线的双粒子测量,可实现 n/γ 射线甄别是对探测系统最基本要求。脉冲形状甄别 技术主要用于中子与γ射线之间的甄别,简称 n/γ甄 别^[15-16]。主要针对某些闪烁体探测器以及充 H 或 He-3 的正比计数管,可以根据 n/γ射线在探测器中 产生的脉冲形状差别来进行中子与γ射线的区 分^[17]。本研究中,选择脉冲形状甄别中的电荷比较 法进行 n/γ甄别,PSD 值由式(7)计算。

$$PSD = \frac{Q_s}{Q} = \frac{\int_{t_1}^{t_2} i(t) dt}{\int_{0}^{t_2} i(t) dt}$$
(7)

式中: Q_s 为信号慢组份积分值;Q为信号总积分值; i(t)为t时刻电流信号强度; t_1 为慢组份积分开始时刻; t_2 为积分结束时刻,即 $0 \sim t_1$ 为短门时间, $0 \sim t_2$ 为长门时间。

因此,总信号与慢组份的时间设置对甄别效果 有着重要的影响,在探测器后续刻度实验前需要对 电荷比较法中的积分时间窗进行优化设置。实验时 将探测器置于Am-Be中子源出口位置处,根据探测 器输出脉冲信号形状,将长门时间设置为2800 ns, 通过优化短门时间(300~1100 ns)以实现更好的粒 子甄别效果。在不同短门时间设置下,探测器两端 输出信号的PSD分布如图5所示。由于中子相较于 γ射线产生的信号慢组份占比更多,其PSD值 更高。





图5 不同短门时间设置下的两端信号甄别效果(a、b)及短门时间为500 ns时一端信号的PSD-Channel散点图(c) **Fig.5** PSD distribution under different short gate times (a, b) and PSD-channel scatterplot under a short gate time of 500 ns (c)

由图 5 可以看出,中子与γ信号的 PSD 峰并非严格高斯分布,甚至在部分参数设置下形状偏差较大,因此,利用品质因子(Figure of Merit)评价粒子甄别效果会有失偏颇^[18];因此,在本研究中利用 n-γ信号重叠区域在全部信号中的占比来评价不同参数设置下的甄别效果,即认为在实际应用时此部分重叠区域信号由于无法区分粒子类型而舍弃,此参数(中子伽马信号重叠区域占比)越低,被认为可达到越好的粒子甄别效果,在相同测量条件下获取的可利用中子或γ计数越多。据此选择长门时间为2 800 ns,短门时间为500 ns。

2.2 相对探测效率

由于探测器采取双端信号读出,将双端信号进 行符合作为一个事件,而不同反应位置导致符合率 不同。也就是说探测器不同部位的探测效率不同, 同样利用对探测器的扫描测量对探测器不同位置的 相对探测效率进行实验刻度。探测器的相对探测效 率可由式(8)计算:

$$\varepsilon = \frac{N_P}{N_0} \tag{8}$$

式中:N_p为射线在位置P入射时的探测器符合计数; N_o为射线在探测器中心位置处入射时探测器的符合 计数。即将射线入射探测器中心时的相对效率 记作1。相对探测效率也反映了粒子在探测器不同 位置反应时两端信号的符合率。

利用准直Cs-137放射源的在探测器不同位置 入射时的计数率测量结果,进行相对效率计算,结果 如图6所示。





070402-5

由图6可以看出,在探测器中心12 cm范围内相 对探测效率均在90%以上,在10 cm范围内相对探 测效率均在97%以上。即在探测器的大部分体积 内具有较平均的探测效率,只有在探测器两端的 1 cm范围内的相对探测效率较低,约为75%。

2.3 位置分辨能力

放射源准直口位于探测器不同位置(探测器中 心为坐标原点)时,两端信号幅度比及飞行时间差分 布(部分)如图7所示。将幅度比及飞行时间差分布 近似做二维高斯分布,可见,随着粒子入射位置向探 测器一侧偏移,分布热点向左下偏移。其横坐标为 信号幅度比,纵坐标为信号飞行时间差。



图7 粒子在探测器不同位置入射时两端信号幅度比及飞行时间差分布热点图 Fig.7 Amplitude ratio of two sides and time of hotspot map of TOF difference at different incident positions

对上述不同位置入射的热点图利用二维高斯分 布进行拟合,获取其中心位置及两个维度上的半高 宽,如图8所示,对其进行线性拟合获得信号幅度比 *A*与飞行时间差*T*(ps)的关系:

$$T = 46\,354 \times A - 1\,002 \tag{9}$$

式中: $A = \ln(A_1/A_2), T = t_1 - t_2$ 。

文中使用的闪烁体探测器长度为15 cm,理论 上两端光子传输时间差约为1 ns,但在图8所显示的 测试结果中,两端探测器测量得到的信号时间差范 围约为:5~-10 ns(非对称的原因可能是由于外部 测量系统带来的固定延时差),其两端信号时间差的 均值约为7.5 ns。本研究中采用的SiPM(SensL, ARRAYJ-60035-4P)并非快读出(Fast Output, FOUT)型,脉冲宽度较宽(2 000 ns以上),测试结果 与理论结果相差较大,大概率是由于脉冲宽度较宽 而引起的定时晃动引起的。

相较于直接将符合信号点向横纵坐标轴上分别 投影,向图8的拟合直线做投影可得到此符合信号 更准确的信号幅度比A与飞行时间差T。入射位置z 与信号幅度比A及飞行时间差T的线性关系如图9 所示,由于线性拟合系数的影响,在利用A和T分别 计算入射位置时,会存在略微的差异,尽管这一差异 影响很小,但是在计算入射位置z时,仍选择计算两 位置的平均值,即入射位置z与信号幅度比A与飞行 时间差T的关系如式(10)所示。

$$z = -\left[\left(\frac{A+0.0179}{0.0292}\right) + \left(\frac{T+1880}{1332}\right)\right]/2 \quad (10)$$

图 10 给出了不同位置的射线入射时重建的位





置分布,将分布曲线利用高斯函数进行拟合获得半高宽。但射线准直器具有一定的宽度(5 mm),利用 射线源、准直体及探测器的相对几何位置计算得到, 射线经过准直体打在探测器上的宽度最大约为 1 cm,利用拟合获得的半高宽宽度减去射线宽度作 为探测器的位置分辨率。探测器中心位置的位置分 辨率约为4.37 cm,探测器边缘的位置分辨率约为 4.90 cm。由于边缘效应等因素的影响,其在两端的 分辨低于中间部分。



图9 信号幅度比(a)及飞行时间差(b)与粒子入射位置的关系 Fig.9 Relationship between the amplitude ratio (a), TOF difference (b) and incident position



图 10 粒子在不同位置入射时重建的位置分布 Fig.10 Reconstructed position distribution at different incident positions

3 结语

n/γ射线双粒子反应深度探测器在特殊核材料 检测、核医学成像等领域具有良好的应用前景。本 文介绍了一种基于双端信号读出的EJ276塑料闪烁 体的反应深度探测器,通过脉冲形状甄别可实现良 好的 n/γ射线甄别性能,探测器灵敏区内的探测效率 均匀性较好,在反应位置的分辨中综合利用两端信 号幅度及飞行时间比较法,可以实现约4.4 cm的一 维位置分辨率。此探测器可用于散射相机、编码孔 相机等 n/γ射线双粒子成像装置中,降低装置成本及 系统复杂度。在后续工作中,可通过在闪烁体与硅 光电倍增管之间增加光导或采用快读出器件优化电 子学分辨时间来进一步提升位置分辨能力。

作者贡献声明 赵冬负责探测器设计、实验及数据 分析、文章资料的查阅及初稿撰写;梁旭文负责实验 装置搭建及部分绘图;张荣华负责文章资料的查阅 及整理;黑大千负责文章框架和修改;贾文宝负责文 章框架和修订;单卿负责实验设计与文章修改;凌永 生负责资料查阅及文章修改。

参考文献

 Al Hamrashdi H, Monk S D, Cheneler D. Passive gammaray and neutron imaging systems for national security and nuclear non-proliferation in controlled and uncontrolled detection areas: review of past and current status[J]. Sensors, 2019, 19(11): 2638. DOI: 10.3390/s19112638.

- 2 Runkle R C, Bernstein A, Vanier P E. Securing special nuclear material: recent advances in neutron detection and their role in nonproliferation[J]. Journal of Applied Physics, 2010, **108**(11): 111101. DOI: 10.1063/1.3503495.
- Vanier P E, Forman L, Dioszegi I, et al. Calibration and testing of a large-area fast-neutron directional detector [C]//2007 IEEE Nuclear Science Symposium Conference Record. October 26 November 3, 2007, Honolulu, HI, USA. IEEE, 2008: 179 184. DOI: 10.1109/NSSMIC. 2007.4436312.
- Guo J, Pang X Y, Cai J L, *et al.* Compact MPPC-based coded aperture imaging camera for dual-particle detection [J]. Radiation Detection Technology and Methods, 2021, 5 (1): 61 70. DOI: 10.1007/s41605-020-00218-5.
- 5 Brennan J, Brubaker E, Gerling M, et al. Demonstration of two-dimensional time-encoded imaging of fast neutrons [J]. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, 2015, 802: 76 81. DOI: 10.1016/j.nima.2015.08.076.
- 6 Bravar U, Bruillard P J, Fluckiger E O, *et al.* Design optimization and performance capabilities of the fast neutron imaging telescope (FNIT) [C]//2007 IEEE Nuclear Science Symposium Conference Record. October 26 - November 3, 2007, Honolulu, HI, USA. IEEE, 2008: 264 - 269. DOI: 10.1109/NSSMIC.2007.4436328.
- Cheng R, Wang F, Li S, *et al.* Single-ended readout depth-of-interaction measurements based on random forest algorithm[J]. IEEE Transactions on Radiation and Plasma Medical Sciences, 2023, 7(2): 105 112. DOI: 10.1109/TRPMS.2022.3218401.
- 8 Giha N P, Steinberger W M, Nguyen L Q, et al. Organic glass scintillator bars with dual-ended readout[J]. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, 2021, **1014**: 165676. DOI: 10.1016/j. nima. 2021.165676.
- 9 Du J W, Bai X W, Cherry S R. A depth-of-interaction encoding PET detector module with dual-ended readout using large-area silicon photomultiplier arrays[J]. Physics in Medicine and Biology, 2018, 63(24): 245019. DOI: 10. 1088/1361-6560/aaee32.
- 10 张斌,赵书俊. PET 探测器技术的新进展[J]. 原子核物 理评论, 2012, 29(3): 259 - 265.

ZHANG Bin, ZHAO Shujun. New developments in PET detector technology[J]. Nuclear Physics Review, 2012, **29** (3): 259 – 265.

- Ito M, Hong S J, Lee J S. Positron emission tomography (PET) detectors with depth-of- interaction (DOI) capability[J]. Biomedical Engineering Letters, 2011, 1(2): 70 - 81. DOI: 10.1007/s13534-011-0019-6.
- 12 Steinberger W M. A handheld dual particle imager for imaging and characterizing special nuclear material[D]. Ann Arbor, MI, USA: University of Michigan, 2021.
- 13 Sweany M, Galindo-Tellez A, Brown J, et al. Interaction position, time, and energy resolution in organic scintillator bars with dual-ended readout[J]. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, 2019, 927: 451 - 462. DOI: 10.1016/j.nima. 2019.02.063.
- Wen X F, Hayward J P. Time resolution measurements of EJ-232Q with single- and dual-sided readouts[J]. IEEE Transactions on Nuclear Science, 2020, 67(9): 2081 – 2088. DOI: 10.1109/TNS.2020.3010469.
- 15 Liao C, Yang H R. Pulse shape discrimination using EJ-299-33 plastic scintillator coupled with a Silicon Photomultiplier array[J]. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, 2015, **789**: 150 – 157. DOI: 10.1016/j.nima.2015.04.016.
- 16 Ryabeva E V, Urupa I V, Lupar E E, *et al.* Calibration of EJ-276 plastic scintillator for neutron-gamma pulse shape discrimination experiments[J]. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, 2021, **1010**: 165495. DOI: 10.1016/j.nima.2021.165495.
- 17 Bertrand G H V, Hamel M, Normand S, et al. Pulse shape discrimination between (fast or thermal) neutrons and gamma rays with plastic scintillators: state of the art[J]. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, 2015, 776: 114 - 128. DOI: 10. 1016/j.nima.2014.12.024.
- 18 Grodzicka-Kobylka M, Szczesniak T, Moszyński M, et al. Fast neutron and gamma ray pulse shape discrimination in EJ-276 and EJ-276G plastic scintillators[J]. Journal of Instrumentation, 2020, 15(3): P03030. DOI: 10.1088/ 1748-0221/15/03/p03030.