シリコンドリフト検出器と GSOシンチレータを用いた コンプトンカメラ

岩崎 田原



- 1. 実験の目的
- 2. 実験原理
- 3. 使用装置
- 4. 前実験
- 5. 本実験
- 6. まとめ

1. 実験の目的

シンチレータとシリコン検出器で簡単なコンプトンカ メラを作りガンマ線のイメージングを行う。



コンプトン散乱の原理

光子と(自由)電子による弾性散乱
エネルギー保存則&運動量保存則
$$\rightarrow \theta = \cos^{-1} \left(1 - m_e c^2 \left(\frac{1}{E_{\gamma}} - \frac{1}{E_e + E_{\gamma}} \right) \right)$$



 θ : 散乱角 E_e : 反跳電子エネルギー E_{γ} : 散乱ガンマ線エネルギー m_ec^2 : 電子の静止エネルギー511keV

コンプトンカメラによるγ線到来方向の決定





シリコンドリフト検出器(SDD)

シリコンドリフト検出器とは?

同心円状の電極構造で中央の小さな陰極に効率よく電子を集める。 主な特徴

- ▶ 時間応答がはやい
- ▶ エネルギー分解能が高い
- > 漏れ電流が小さく、冷却が比較的楽(液体窒素不要)
- ▶ 空乏層が短い
- Amptek社製XR-100SDD
 PX5がPreamp電圧供給、フィルター回路、Shaperの役割を兼ねる。

シリコンの厚さ 500µm シリコンの面積 25mm²







シンチレータとその読み出し回路

- GSOシンチレータ
 6mm角 厚さ13mm 全64ピクセル
- マルチアノードPMT 浜松ホトニクスH8500
 8×8チャンネルのアノード ゲイン1.5×10⁶
- ・ 抵抗チェーン PMTのアノードを抵抗で繋ぎ、4端から読み出し





4.1. SDDのエネルギー較正

セットアップ



測定条件
•Preamp電圧 ±8.5V
•gain 5
•Gate幅 10 µs

241Amのエネルギースペクトル

241Amの5つのピーク(13.9,17.9,20.8,26.3,59,5keV)をガウシアンでフィッティングした フィッティング例 Am(13.9keV)



133Baのエネルギースペクトル

CsのKα線(31keV)のフィッティング





calibration



4.2. GSOシンチレータのエネルギー較正

セットアップ





測定条件

- HV -930V
- Preamp 時定数 5 μs
- Preamp 電圧 ±12.0V
- Shaper 時定数0.2 μs, ゲイン 0.5倍
- Discriminator スレッショルド電圧 -29.5mV
- Gate幅 10 µs

ガンマ線の入射位置の特定

シンチレータの中心を原点とする平面座標を導入 電荷をPMTの4端から読み出し →電荷の重心を計算



電荷情報から全電荷 Q_{tot} とガンマ線の入射位置 (x_{γ}, y_{γ}) を推定

$$\begin{aligned} x_{\gamma} &= \frac{Q_0 + Q_1 - Q_2 - Q_3}{Q_{tot}} \\ y_{\gamma} &= \frac{Q_0 - Q_1 + Q_2 - Q_3}{Q_{tot}} \\ Q_{tot} &= Q_0 + Q_1 + Q_2 + Q_3 \end{aligned}$$



100万回の計測結果を2次元ヒストグラム化 (右図は線源22Naの場合)

目測で各ピクセル範囲(矩形)を決定



22Naのエネルギースペクトル

光電ピークをガウシアンでフィッティング→対応するチャンネル数を求めた。



133Baのエネルギースペクトル



エネルギー較正

calibration Energy[keV] channels

フィッティングによって求まったパラメータを 横軸:チャンネル数、縦軸:エネルギー(keV)と してプロットし、一次関数でフィッティング

同様のことを全64ピクセルで行った。

4.3 Coincidence

Coincidenceが取れていることを確認するために、22Naのβ+崩壊に伴う消滅放射線(511keV) とγ崩壊で放出されるγ線(1275keV)を利用した

シンチレータとSDDを線源に対して対称におき同時計数を取る →同時計数が取れていれば、1275keVのピークは(偶然同時計数を除き)なくなる



同時計数セットアップ



各ゲート出力の関係



黄 Coincidence後のゲート(反転出力)ゲート幅10μs
 青 シンチレータ側のゲート1.0μs
 緑 SDD側のゲート1.0μs

シンチレータのスペクトル比較





コンプトン散乱の測定

線源に133Baを用いてコンプトン散乱の測定を行った。 散乱角45°



この上に暗幕を被せて測定を行った

散乱角とエネルギーの対応

線源のエネルギー(keV)	散乱角(deg)	反跳電子エネルギー(keV)
81	30	1.68
	45	3.59
	60	5.95
356	30	30.4
	45	60.3
	60	92.0



横軸に散乱ガンマ線のエネルギー、縦軸に反跳電子のエネルギーをとり、計測されたエネルギーを 2次元ヒストグラム化

直線は左から $E_e + E_{\gamma} = 81,276,303,356,384$ keV



2次元ヒストグラム考察

コンプトン散乱→エネルギー保存→イベントは直線上に乗る 角度指定したので、理想的にはそのうちの1点にイベントが集中

得られた2次元ヒストグラムの特徴

- 直線 E_e =64keV付近→SDDのsaturation
- 和81keVの直線にはコンプトン事象と思しきイベントの集団
- 他の直線には(全イベント数が少ないこともあって)どこがコンプトン事象かを特定するのは困難

エネルギーの和とカウント数





2次元ヒストグラムから81keVのガンマ線によるコンプトン事象を取り出し、 エネルギーから散乱角_{θcom}を決定 同時に、シンチレータのピクセル、SDD、線源の位置関係から幾何学的に散乱角_{θgeo}を計算 その差をヒストグラムにした

 $E_e < 15 keV となる事象$ $E_e < 6 \text{keV} となる事象$ 10 6 8 5 6 counts counts 3 4 2 2 1 0 10 -20 -10 0 20 30 40 50 -15 -20 -5 5 15 -10 0 10 20 $\theta_{com} - \theta_{geo}$ [deg] $\theta_{com} - \theta_{aeo}$ [deg]

散乱角が適切に決定できない要因

• シンチレータのエネルギーの統計誤差

$$\theta = \cos^{-1}\left(1 - m_e c^2 \left(\frac{1}{E_{\gamma}} - \frac{1}{E_e + E_{\gamma}}\right)\right) \rightarrow \delta(\cos \theta) = m_e c^2 \left(-\frac{1}{(E_e + E_{\gamma})^2} \delta E_e + \left(\frac{1}{E_{\gamma}^2} - \frac{1}{(E_e + E_{\gamma})^2}\right) \delta E_{\gamma}\right)$$

- ・ 位置分解能の限界
 シンチのピクセル、シリコン、線源、いずれも点として扱ったことによる
- 電子の束縛エネルギーを無視できない
 コンプトン散乱の式は自由電子との作用
 実際は原子核の束縛エネルギーが(低エネルギーガンマ線ほど)無視できない
- *E_e* =7~10keV付近の事象
 由来は不明

まとめ

- ・ シリコンの厚さが小さく、高エネルギーのガンマ線の検出効率は低い
 →81keVの再構成には数倍の測定時間が必要。イベント数が少なかった。
- 個々の事象からの散乱角の決定もうまくできたとは言えない。

ご清聴ありがとうございました