

1. 阅读粒子探测技术1、2两章的内容，并回答下面的问题

(1) 辐射长度

电子韧致辐射能量损失通常由辐射能量损失率公式描述：

$$-\frac{dE}{dx} = \frac{4\alpha N_A Z^2}{A} \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 m_e c^2} \right)^2 E \ln \frac{183}{Z^{1/3}}$$

将电子韧致辐射能量损失表达式改写为： $-\frac{dE}{dx} = \frac{E_0}{X_0}$

得到 $E = E_0 e^{-\frac{x}{X_0}}$

因此定义辐射长度为 X_0 ，表示一个高能电子通过韧致辐射能量损失到原始能量的 $1/e$ 时在介质中所经过的平均路程。辐射长度 X_0 是描述高能电子在介质中因韧致辐射损失能量的特征长度，其数值主要取决于介质的原子序数 Z 和原子量 A 。辐射长度也弱依赖于入射粒子能量（在极高能量下略有变化），但通常作为常数处理。

(2) 核作用长度

类似于光子束，可以定义强子束强度在物质中的衰减定义核相互作用强度 λ_I

定义公式类似于辐射长度： $N = N_0 e^{-\frac{x}{\lambda_I}}$

λ_I 可以通过强子截面的非弹性部分计算，物理意义是强子与原子核发生非弹性核反应的

平均自由程： $\lambda_I = \frac{A}{N_A \rho \sigma_{inelastic}}$

(3) 计算1 mm厚板后电子能量衰减比例（近似）

虽然实际电子能量衰减还包含电离损失，但在1 GeV以上韧致辐射占优，故可由

$\frac{E}{E_0} = e^{-\frac{x}{X_0}}$ 近似计算能量衰减

查典型辐射长度 X_0 (g/cm^2) 并换算为长度 (cm)：

材料	ρ (g/cm^3)	X_0 (g/cm^2)	X_0 (cm)	x/X_0	衰减因子 e^{-x/X_0}
碳	2.27	42.7	18.81	$0.1 / 18.81 \approx 0.0053$	≈ 0.995
铝	2.70	24.0	8.89	$0.1 / 8.89 \approx 0.0112$	≈ 0.989
钨	19.3	6.76	0.350	$0.1 / 0.350 \approx 0.286$	≈ 0.751

(4) 多重散射角（均方根投影角 θ_0 ）

公式 (Highland 近似)：

$$\theta_{space}^{rms} = \frac{19.2 \text{ MeV}}{\beta c p} \sqrt{\frac{x}{X_0}} \left[1 + 0.038 \ln \left(\frac{x}{X_0} \right) \right]$$

对于电子， $\beta \approx 1$ (GeV量级)， p 为动量 (MeV)。

计算不同能量、不同材料的 θ_{space}^{rms} (单位 mrad, 近似值, 取 \ln 项 ≈ 1)：

- 碳： $x/X_0 = 0.0053$

- 1 GeV ($p = 1000$ MeV): $\theta_{space}^{rms} \approx \frac{19.2}{1000} \times 0.0728 \times 1.0 = 0.00139$ rad ≈ 1.4 mrad
- 10 GeV: 0.14 mrad; 100 GeV: 0.014 mrad
- 铝: $x/X_0 = 0.0112$
 - 1 GeV: $\frac{19.2}{1000} \times 0.106 \approx 0.00203$ rad ≈ 2.0 mrad
 - 10 GeV: 0.2 mrad; 100 GeV: 0.02 mrad
- 钨: $x/X_0 = 0.286$
 - 1 GeV: $\frac{19.2}{1000} \times 0.535 \approx 0.01032$ rad ≈ 10.3 mrad
 - 10 GeV: 1.03 mrad; 100 GeV: 0.103 mrad

多重散射角与 $1/p$ 成正比，随能量升高迅速减小；与 $\sqrt{x/X_0}$ 成正比，高Z材料散射更强。

(5) 粒子穿过厚、薄介质时电离能量损失的分布差异

- **薄介质（如几个微米的硅探测器）**：粒子穿过时发生的碰撞次数很少，能量损失涨落很大，分布不对称，呈**朗道分布** (Landau distribution)，有一个最概然能损（远小于平均能损）和一个长的高能尾部。
- **厚介质（厘米级以上）**：碰撞次数很多，根据中心极限定理，总能量损失趋于**高斯分布**，均值为平均能损，方差由涨落决定。实际由于高能 δ 电子的贡献，仍略有不对称，但近似高斯。

原因：单次碰撞的能量转移服从朗道分布（小概率大能损），薄介质时抽样次数少，大能损事件导致长尾；厚介质大量独立同分布随机变量之和趋于正态。

2. 泊松、二项、高斯分布及母函数

由二项分布推导出泊松分布:

$$\therefore \text{二项分布 } P(X=k) = C_n^k p^k (1-p)^{n-k} = \frac{p^k \cdot n! \cdot (1-p)^{n-k}}{k! (n-k)!}$$

定义 $\lambda = np$. λ 是单位时间内, 事件发生的期望次数 (平均次数)

$$\text{则 } P(X=k) = \left[\frac{n \cdot (n-1) \cdot (n-2) \cdots (n-k+1) \cdot (n-k)!}{k! (n-k)!} \right] \left(\frac{\lambda}{n} \right)^k \left(1 - \frac{\lambda}{n} \right)^{n-k}$$

$$\text{则 } \lim_{n \rightarrow \infty} P(X=k) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n(n-1)(n-2) \cdots (n-k+1)}{k!} \cdot \left(\frac{\lambda}{n} \right)^k \left(1 - \frac{\lambda}{n} \right)^{n-k}$$

$$P(X=k) = \frac{n^k}{k!} \cdot \frac{\lambda^k}{n^k} e^{-\lambda} = \frac{\lambda^k e^{-\lambda}}{k!}$$

可以发现泊松概率分布只有 λ 这一个参数.

泊松分布是二项分布在 $n \rightarrow \infty, p \rightarrow 0, \lambda = np$ 的一种极限情形, 是用来统计一些罕见的事件分布模型, 如: 一分钟内接到的电话数量、一本书中每页出现的错别字个数; 在高能物理中, 粒子穿过薄介质发生的碰撞次数很少, 其电离能损呈朗道分布, 而朗道分布就是复合泊松分布的一个极限情况.

当 λ 增大时, 单位时间内事件发生的平均次数增大, 根据中心极限定理, 则泊松分布趋于正态分布. 这就相当于粒子穿过厚介质, 发生的碰撞次数大大增多, 故电离能损也趋于正态分布.

泊松过程与泊松分布

- 泊松过程: 时间或空间上随机独立事件发生的计数过程, 满足:
 1. 增量独立性;

2. 在足够小的时间间隔 Δt 内，发生一次事件的概率 $\approx \lambda \Delta t$ ，发生多次概率忽略；
3. 平稳性 (λ 常数)。

则 t 时间内事件数 $N(t) \sim \text{Poisson}(\lambda t)$ 。

- 泊松分布：

$$P(N = k) = \frac{\lambda^k e^{-\lambda}}{k!}, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

期望 $E[N] = \lambda$ ，方差 $\text{Var}[N] = \lambda$ 。

- 与二项分布、高斯分布的关系：

- 二项分布 $B(n, p)$ ，当 n 很大， p 很小， $np = \lambda$ 固定时，逼近泊松分布。
- 泊松分布当 λ 很大 ($\lambda > 20$ 左右)，近似高斯分布 $N(\lambda, \lambda)$ 。

母函数（概率生成函数）

定义：离散非负整随机变量 X 的母函数 $G_X(s) = E[s^X] = \sum_{k=0}^{\infty} P(X = k)s^k$ 。

性质：

- $G_X(1) = 1$ ， $G'_X(1) = E[X]$ ， $G''_X(1) = E[X(X-1)]$ 。
- 独立随机变量和的母函数为各自母函数之积： $G_{X+Y}(s) = G_X(s)G_Y(s)$ 。

应用：证明两个独立泊松变量之和仍为泊松分布。

设 $X \sim \text{Pois}(\lambda_1)$ ， $Y \sim \text{Pois}(\lambda_2)$ ，母函数：

$$G_X(s) = e^{-\lambda_1} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\lambda_1 s)^k}{k!} = e^{-\lambda_1(1-s)}$$

同理 $G_Y(s) = e^{-\lambda_2(1-s)}$ 。

则 $G_{X+Y}(s) = G_X(s)G_Y(s) = e^{-(\lambda_1+\lambda_2)(1-s)}$ ，正是 $\text{Pois}(\lambda_1 + \lambda_2)$ 的母函数，由唯一性得证。

其实这个母函数我大都没怎么搞懂，看网上的一些教程都是与数列的生成有关，好像这个母函数是抽象代数的利器，但是这个数学理论方面的东西我目前还在学习，应用方面我只能依葫芦画瓢。

3. 投影拟合

代码示例（大部分使用deepseek生成）：

```
#include "style.h"

void fit_paper() {
    MyStyle();
    gStyle->SetOptFit(1111);           // 显示拟合参数（可根据喜好设为0）
    gStyle->SetOptStat(0);
    gStyle->SetPadTickX(1);
    gStyle->SetPadTickY(1);

    TFile *fin = TFile::Open("result.root", "READ");
```

```

if (!fin || fin->IsZombie()) {
    std::cerr << "Error: cannot open result.root" << std::endl;
    return;
}
TH2D *h2 = (TH2D*)fin->Get("r_strip");
if (!h2) {
    std::cerr << "Error: r_strip not found" << std::endl;
    fin->Close();
    return;
}

TH1D *h_proj = h2->ProjectionY("proj", 1, 5);
h_proj->SetTitle("");
h_proj->SetTitle("Signal amplitude (ADC counts)");
h_proj->SetTitle("Entries");
h_proj->SetLineColor(kBlack);
h_proj->SetLineWidth(2);
// 推荐: 不填充, 避免遮挡误差棒
h_proj->SetFillStyle(0);

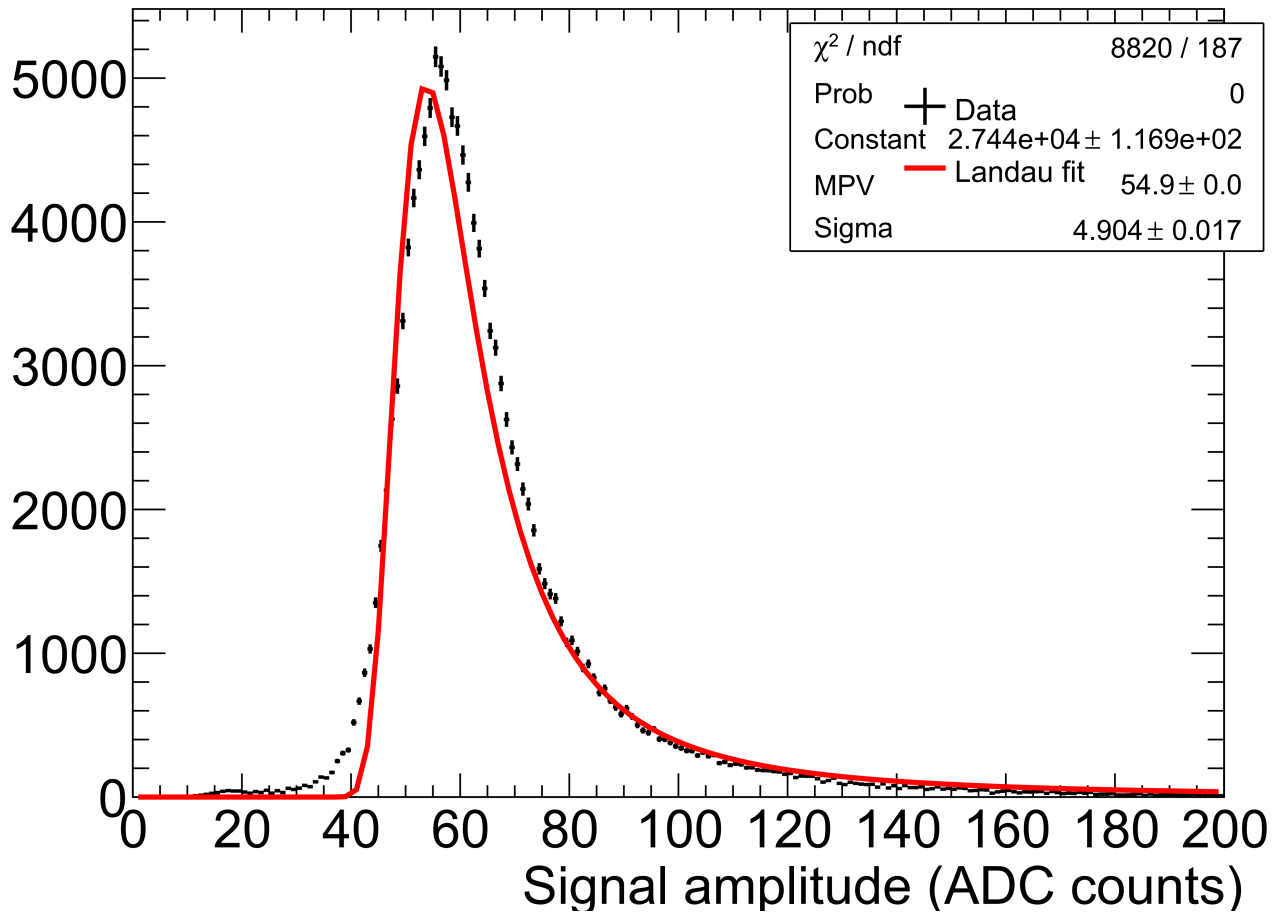
TCanvas *c1 = new TCanvas("c1", "Silicon Strip Signal", 800, 600);
c1->SetLeftMargin(0.12);
c1->SetBottomMargin(0.12);
h_proj->Draw("E");

// 拟合: 不使用 "R" 选项 (根据用户体验)
h_proj->Fit("landau", "0");
TF1 *fLandau = h_proj->GetFunction("landau");
if (fLandau) {
    fLandau->SetLineColor(kRed);
    fLandau->SetLineWidth(3);
    fLandau->Draw("same");
}

TLegend *leg = new TLegend(0.70, 0.75, 0.88, 0.88);
leg->SetBorderSize(0);
leg->SetFillStyle(0);
leg->AddEntry(h_proj, "Data", "lep");
leg->AddEntry(fLandau, "Landau fit", "l");
leg->Draw();

c1->SaveAs("silicon_signal.pdf");
fin->Close();
}

```



此次拟合让我对root有了更加深入的理解和应用，我可以不那么依赖AI，自主修改AI犯的的错误