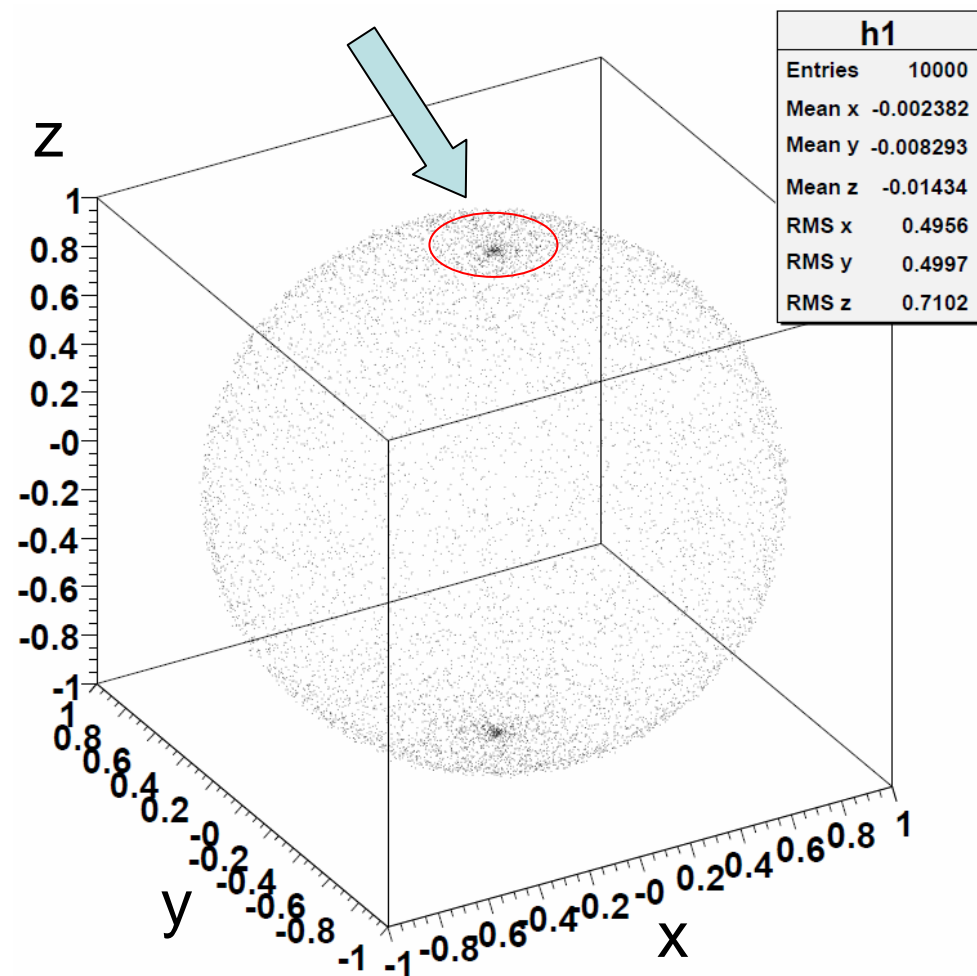


Monte Carlo ゼミ2

2006/11/22

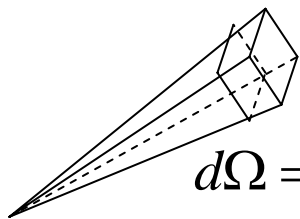
三次元空間に等方的に生成 (間違いの例)

!?

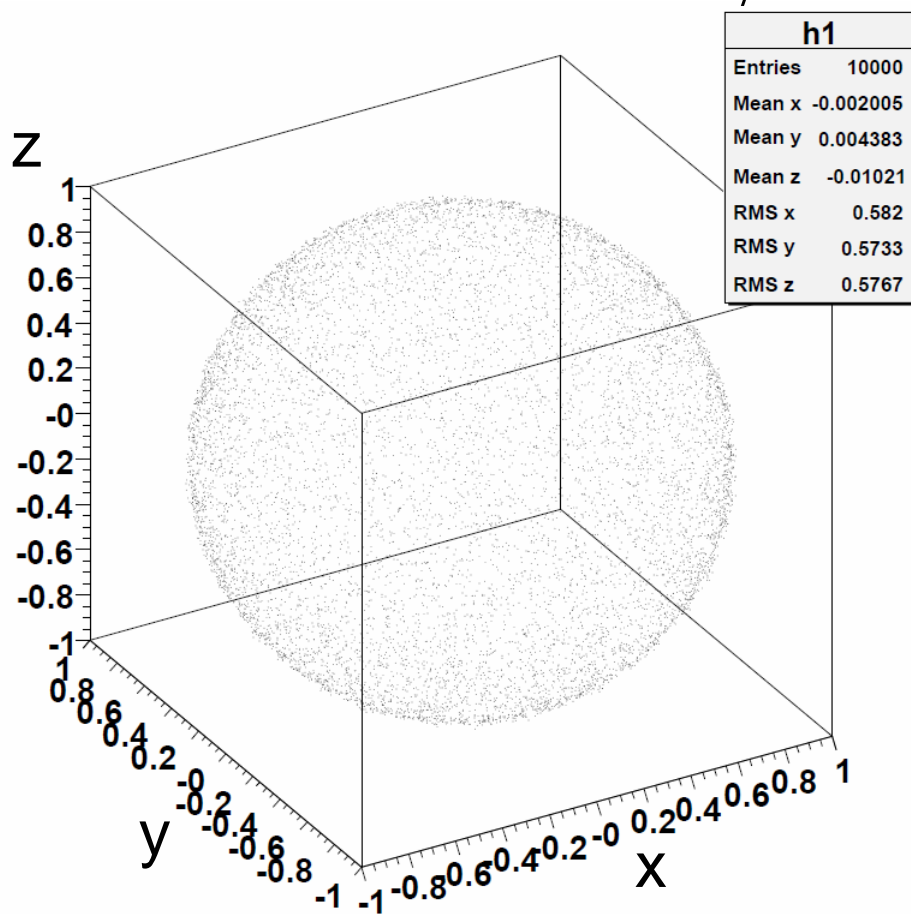


- (θ, ϕ) をどちらも $0 < \theta < \pi$,
 $0 < \phi < 2\pi$ までランダムに振って
- $(x, y, z) = (\sin\theta\cos\phi,$
 $\sin\theta\sin\phi,$
 $\cos\theta)$
- を分布させると、、、
- $\theta = 0, 2\pi$ のところに集中している点がある。
- なぜか？

三次元空間に等方的に生成

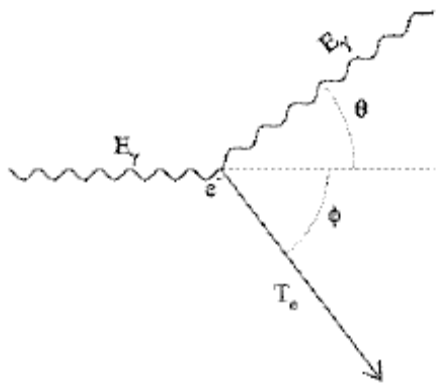


$$d\Omega = d \cos \theta d\phi$$
$$= \sin \theta d\theta d\phi$$



- この場合は立体角 $d\Omega$ を等方に一様に振ることを考える。
- $d\Omega = \sin\theta d\theta d\phi$
- なので、 θ を振るときには $\sin\theta$ の重みをかけて振らないといけない。
- または $\cos\theta$ を-1から1まで一様に振ってもよい。
- ϕ については0から180度まで一様に振る。
- このような乱数はスペクトロメーターのアクセプタンスを求めたりするときや、3次元での運動学を求めるときに用いられる。

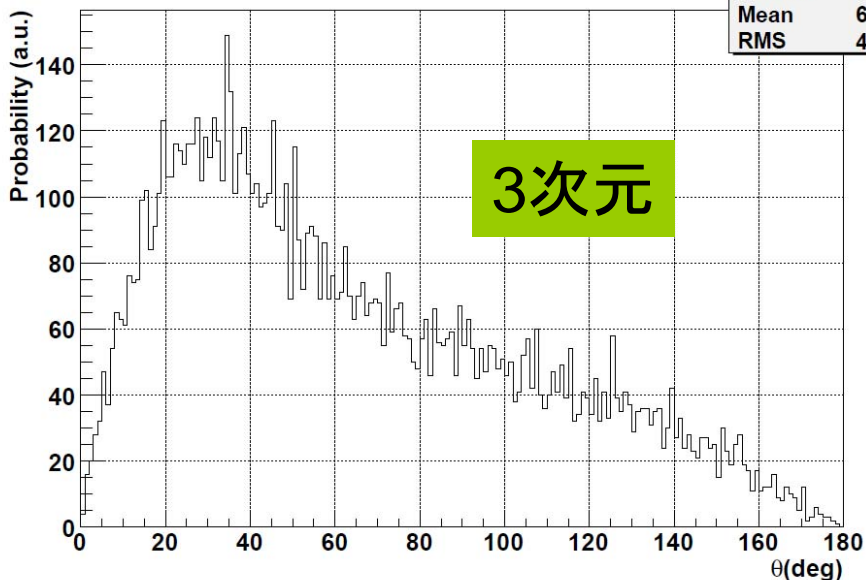
Klein-Nishinaの公式



$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{r_e^2}{2} \frac{1}{[1 + \gamma(1 - \cos \theta)]^2} \left(1 + \cos^2 \theta + \frac{\gamma^2(1 - \cos \theta)^2}{1 + \gamma(1 - \cos \theta)} \right)$$

$$\gamma = E_\gamma / m_e c^2$$

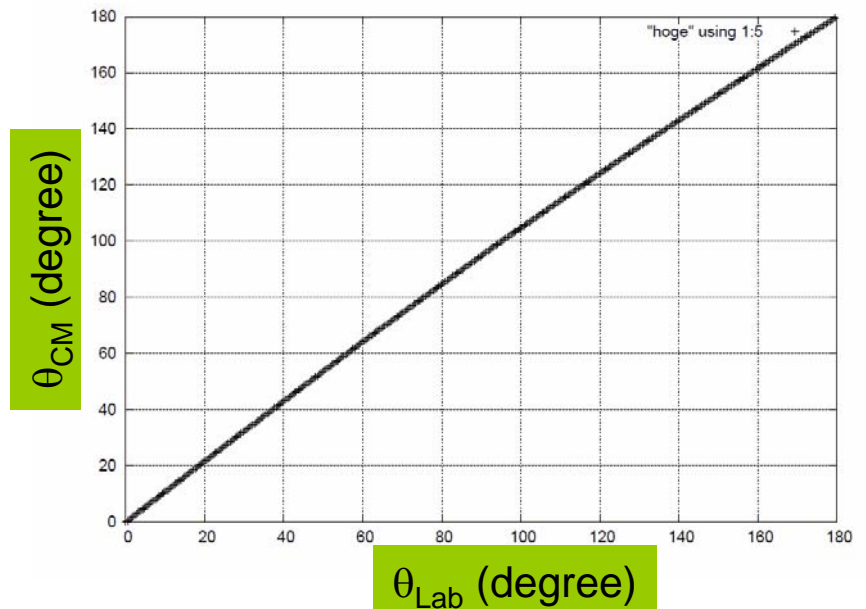
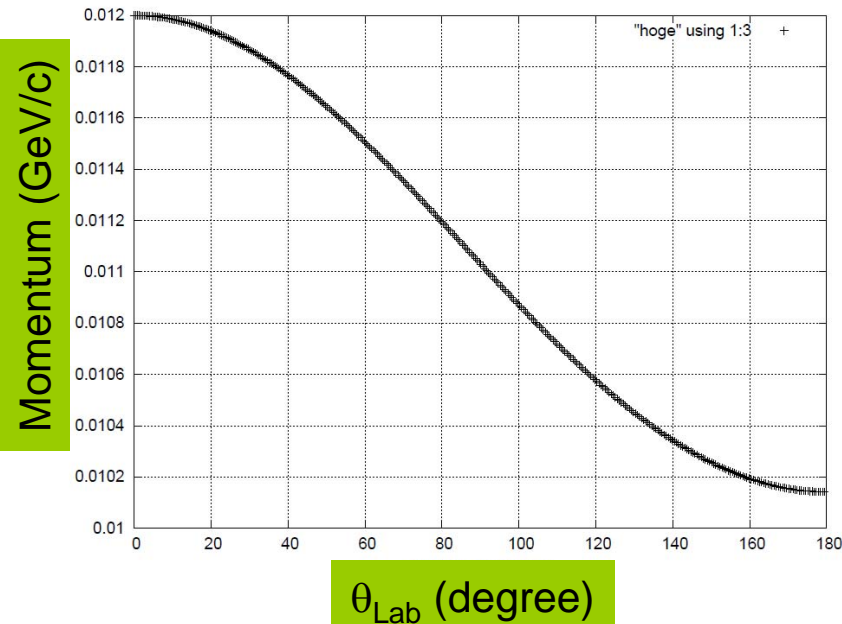
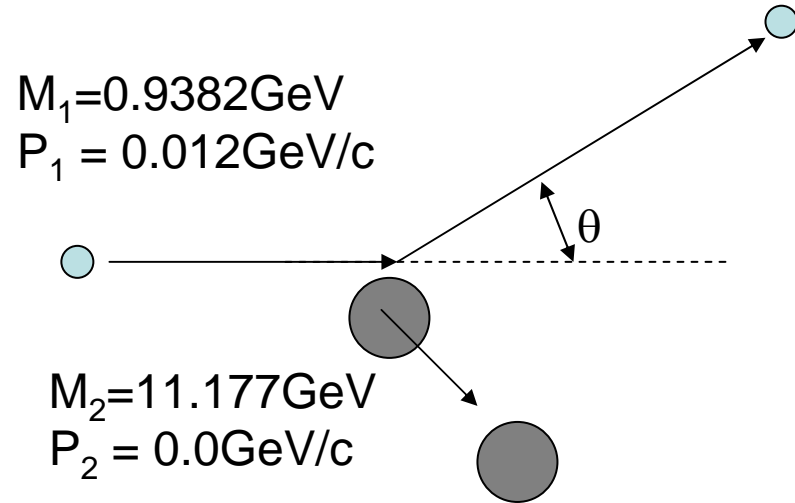
Klein Nishina



- Klein-Nishinaの式はコンプトン散乱の断面積を表す式
- 光のエネルギーを測定するには光のエネルギーを電子に渡してあげて、その電子のエネルギーを測定する。
 - 光電効果
 - コンプトン散乱
 - 電子陽電子対生成
- Klein-Nishinaの式を使えば、光子はどの角度に散乱されやすいかが分かる。
- これもdΩでの微分断面積になっていることに注意しましょう。
- θ についての分布を見ようと思ったらsin θ の重みを考慮しましょう。
- 電子に渡されるエネルギーを調べよう。そしてコンプトン散乱のエネルギースペクトルを出そう。

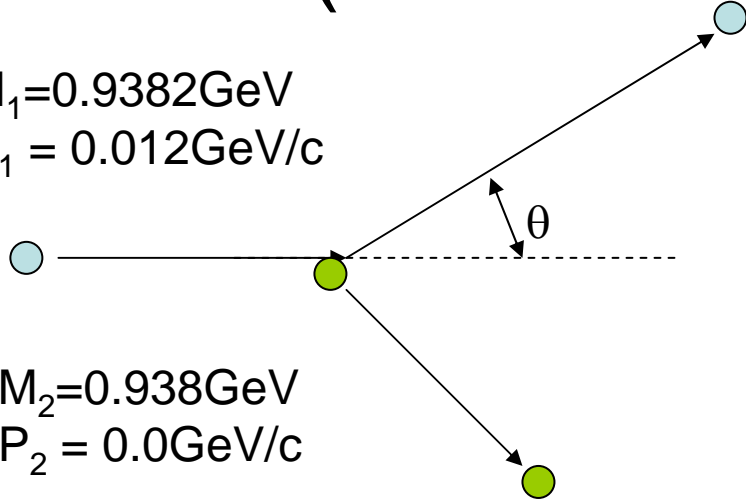
Kinematicsのプログラム

- みんながやったと思われる運動量 $p=12\text{MeV}/c$ の陽子を炭素標的に当てたときの弾性散乱の運動学
- θ_{Lab} と運動量 P_3 の関係は？
- θ_{Lab} と θ_{CM} の関係は？
- チェックのポイントは
 - 正しくエネルギーと運動量が保存されているかどうか？
 - 重心と実験室系で



Kinematicsのプログラム (check用の陽子陽子散乱)

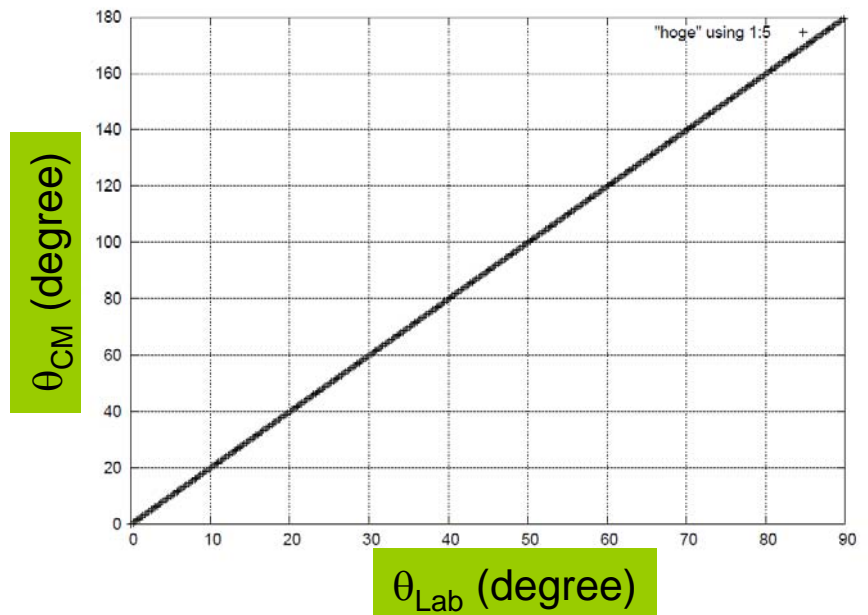
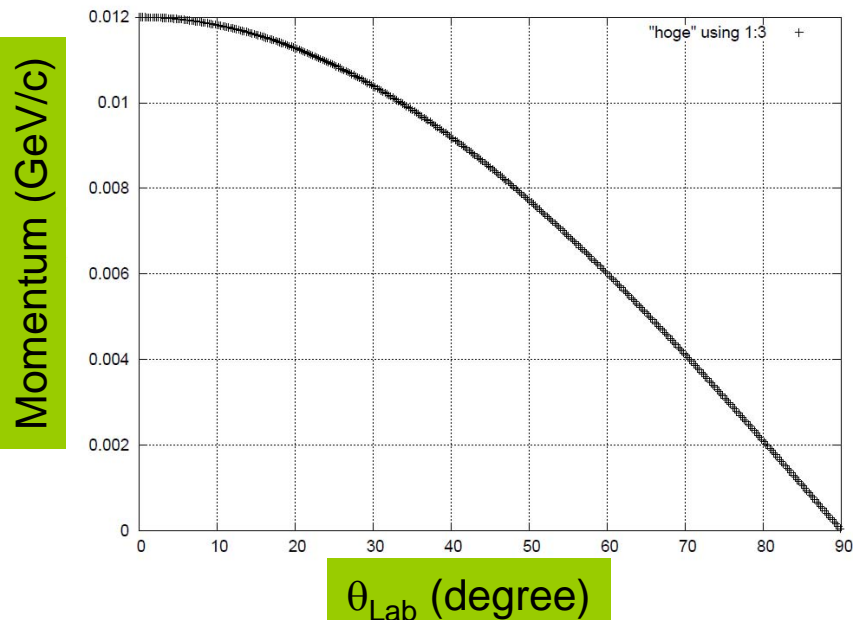
$$M_1 = 0.9382 \text{ GeV}$$
$$P_1 = 0.012 \text{ GeV}/c$$



$$M_2 = 0.938 \text{ GeV}$$
$$P_2 = 0.0 \text{ GeV}/c$$

- 同じプログラムを使って、陽子陽子散乱を行ってみましょう。
- この場合は粒子が0度から90度までしかいかないことが計算すると分かります。

$$- \theta_{\text{Lab}} = 1/2 \theta_{\text{CM}}$$

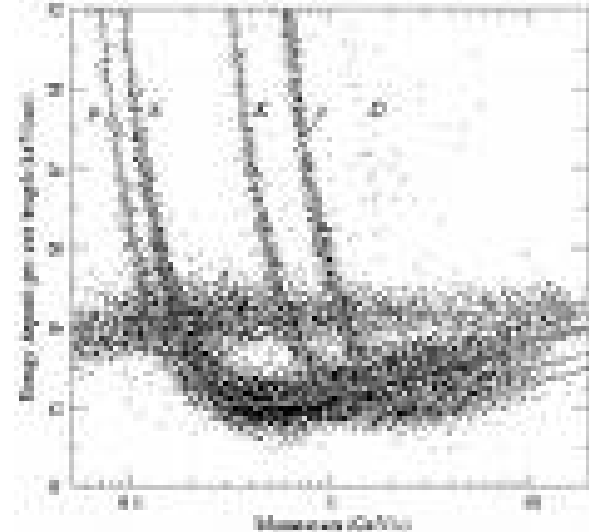
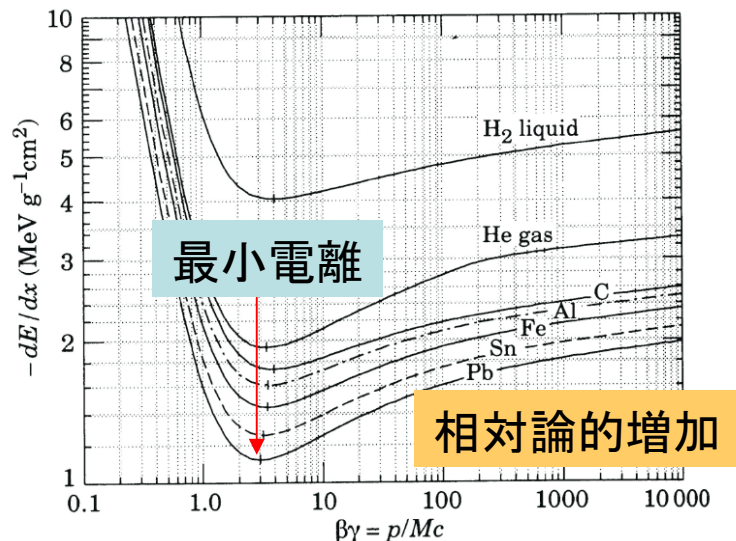


Bethe-Blochの計算式

- 荷電粒子が物質の中を通過したときの単位長さあたりのエネルギー損失を計算した式

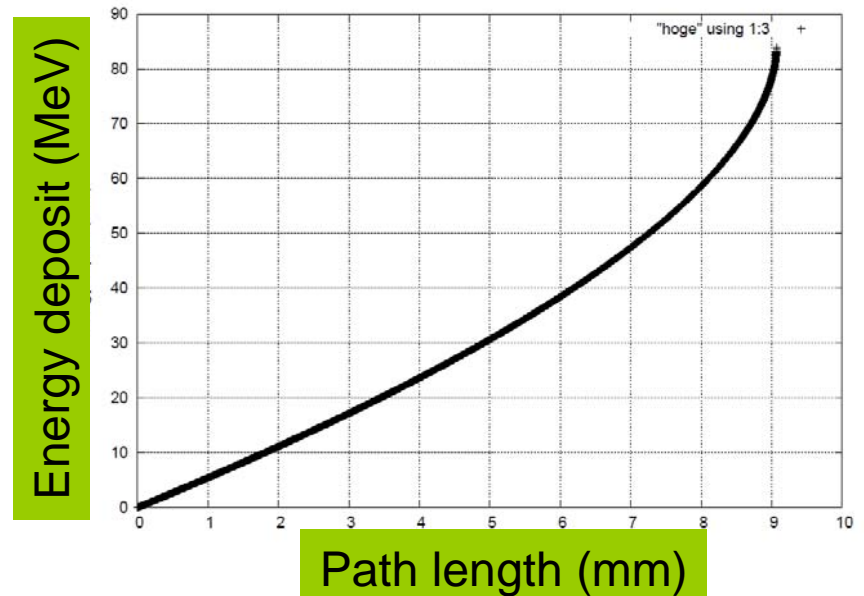
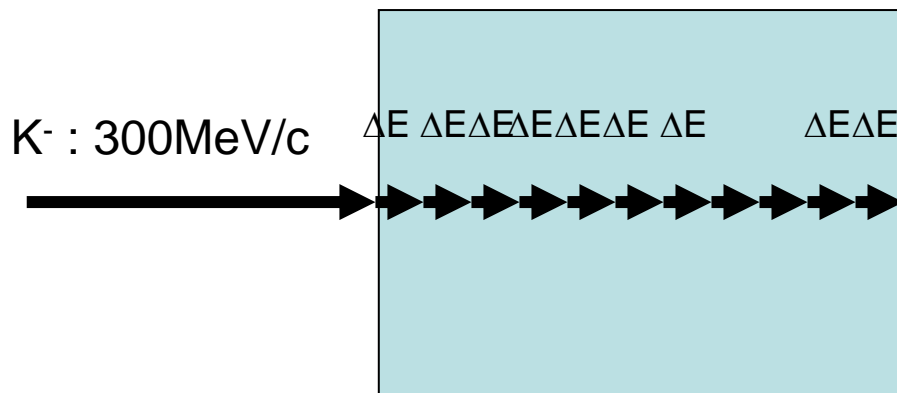
$$-\frac{dE}{dx} = 2\pi N_a r_e^2 m_e c^2 \rho \frac{Z}{A} \frac{z^2}{\beta^2} \left[\ln \left(\frac{2m_e \gamma^2 v^2 W_{\max}}{I^2} \right) - 2\beta^2 \right]$$

- r_e : 古典電子半径 $2.817 \times 10^{-13} \text{cm}$
 - I : 平均励起ポテンシャル [eV!]
 - ρ : 物質の密度 [g/cm^3]
 - Z, A : 物質の原子番号、質量数
 - z : 入射粒子の電荷
 - W_{\max} : maximum energy transfer in a single collision --> Check Leo's text
- 実際には更に密度効果からの補正と shell補正を考慮するのがよりrealistic



Bethe-Blochの計算式

- では、実際に計算して見ましょう。
- 運動量300MeV/cのK⁻が10cmの厚さのプラスチックシンチレーターに入りました。
- そのときの通過した距離とそれまでに失うエネルギーとの関係を求めましょう。
- 計算に必要な値は、Leo(p26)やBookletの最後の方に載っています。
 - $\rho=1.032$ [g/cm³]
 - $I = 64.7$ [eV]
 - $Z/A = 0.53768$
- Path lengthと運動量の関係、運動量とdE/dxとの関係も見てください。
- 他の物質にした場合、鉛、鉄、液体水素、アルゴンガスでは？



Compton 散乱のスペクトル

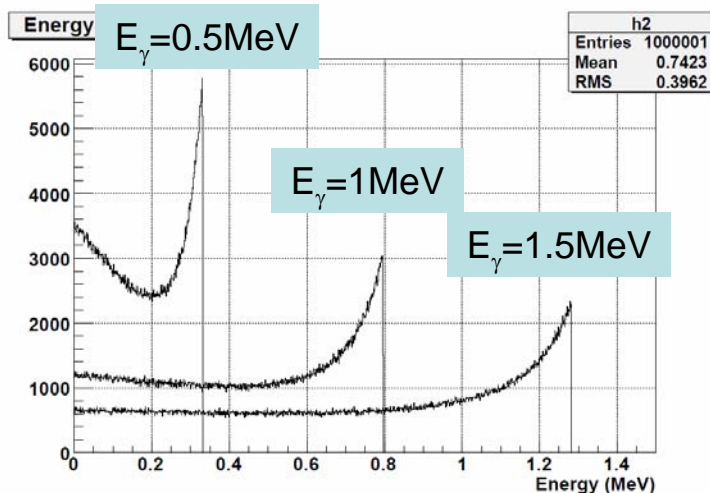
- Klein-Nishinaの断面積と運動学のプログラムを使って、Compton散乱の応答スペクトルを作ろう。それで、下のようなCompton Edgeが見えることを確認しましょう。

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{r_e^2}{2} \frac{1}{[1 + \gamma(1 - \cos\theta)]^2} \left(1 + \cos^2\theta + \frac{\gamma^2(1 - \cos\theta)^2}{1 + \gamma(1 - \cos\theta)} \right)$$

$$\gamma = E_\gamma / m_e c^2$$

この θ はどうも実験室系での角度
なので実験室系での角度 θ を、
Klein-Nishinaの断面積の確率分布に
したがって発生させる。

- 角度 θ 毎に電子に与えられるエネルギー(すなわち光子が失ったエネルギー)を求める。
- それをヒストグラムに詰める。



- Compton Edgeと呼ばれる特徴的な分布が見えるはずですよ。
- γ 線のエネルギーを変えてみるとどうなるか？
- 電子に与えられるエネルギーと散乱角度の相関はどうなっているか？

ROOT

- ROOTは素粒子・原子核の解析でよく使われるフリープログラムです。
- PAWもよく使われる同じようなプログラム。
- ROOTはC++でかけるようになっていて
- PAWはFortranベース(マクロはKumacと呼ばれるスクリプト)
- とりあえず使ってみる。
- ホームページは<http://root.cern.ch>
- 使うには環境変数を整える必要がある。
 - ROOTSYS, path, LD_LIBRARY_PATH
 - lambdaにも入ってました。とりあえず環境変数を設定した.cshrcを私のディレクトリに置きました
 - cp /users/miwa9/.cshrc . とするとOK。
 - source .cshrc 変更した環境変数を反映する
 - root するとROOTが立ち上がる。
 - 私のマクロファイル(test.C)をコピー (rootの立ち上がっていない端末で)
 - cp /users/miwa9/test.C .
 - root[] .x test.C とすると、ヒストががっ〜と出て、おおっと驚く。

```
void test (){
  gROOT->Reset();
  c1 = new TCanvas("c1","The HSUM example"); ← キャンバスを作る
  c1->SetGrid();
```

```
// Create some histograms.
total = new TH1F("total","This is the total distribution",100,-4,4);
main = new TH1F("main","Main contributor",100,-4,4);
s1 = new TH1F("s1","This is the first signal",100,-4,4);
s2 = new TH1F("s2","This is the second signal",100,-4,4);
```

ヒストグラムの定義

```
// Fill histograms randomly
gRandom->SetSeed();
const Int_t kUPDATE = 500;
Float_t xs1, xs2, xmain;
for ( Int_t i=0; i<10000; i++) {
  xmain = gRandom->Gaus(-1,1.5);  ← 平均値-1, σ=1.5のガウス分布に従う乱数を作る
  xs1 = gRandom->Gaus(-0.5,0.5);
  xs2 = gRandom->Gaus(1,0.3);
  main->Fill(xmain); s1->Fill(xs1,0.3);
  s2->Fill(xs2,0.2);
  total->Fill(xmain); total->Fill(xs1,0.3); total->Fill(xs2,0.2);
}
```

それぞれのヒストグラムに値をつめていく

```
total->Draw("e1p");
main->Draw("same");
s1->Draw("same");
s2->Draw("same");
c1->Update();
}
```

ヒストグラムの表示

ROOTの使いやすいいところ

- チュートリアルが整備されている
- <http://root.cern.ch/root/Tutorials.html>
- マクロをC++で書いて、それをコンパイルせずにROOTの中で実行できる。
- `root[] .x test.C` `.x` (マクロのファイル名)で行ける

γ 線の応答関数

- 1MeVの γ 線が入ったときのエネルギースペクトラムを作ろう。
 - 反応は光電効果とCompton散乱のみ
 - この2つの反応のどちらが起こるかは、断面積の比で決まる。
 - Comptonが起こる場合は、散乱角度はKlein-Nishinaの式に従う。
 - 検出器の分解能を考慮する
 - Ge $\Delta E/E = 0.15\%$
 - NaI $\Delta E/E = 8\%$
 - このヒストをROOTで作る。

K⁰の崩壊位置をプロットする。

- $\gamma n \rightarrow K^0_S \Lambda$ ($p_\gamma = 1.1 \text{ GeV}/c$)の反応で、 K^0_S が崩壊する位置を2次元ヒストグラムにプロットする。
- 運動学のプログラムで、とりあえず重心系での角度 θ_{CM} を一様に振って K^0_S を生成する。
- 生成された K^0_S の実験室系での角度と運動量を求める。
- $c\tau = 2.6786 \text{ cm}$ である。これを用いて運動量毎に $1/e$ になる距離 λ を求める。 $\exp(-x/\lambda)$ の分布に従って、崩壊した位置をモンテカルロで決める。
- その場所を2次元ヒストグラムに詰める。