## オルソポジトロニウムの寿命 測定

#### 課題演習A2 2015年度後期



・発表の流れ

### 1 実験目的 2 ポジトロニウムとは 3 実験説明 4 データ解析

5考察

### 1. 実験目的

- ・電子と陽電子の対消滅は量子電磁力学(QED)の 検証に用いられる素粒子反応の1つ
- ・ポジトロニウム(Ps)は電子と陽電子が束縛され て対になった一種の原子

・<u>Psの寿命を測定してQEDの理論値と比べてみる!</u>

### 2. ポジトロニウムとは

Psは構成する電子と陽電子のスピンの向きによって
 2種類に分類できる。スピン1重項(S=0)のものを
 パラポジトロニウム(p-Ps)、スピン3重項(S=1)のものをオルソポジトロニウム(o-Ps)と呼ぶ。



・p-Psは崩壊すると2個の光子を、o-Psは崩壊すると 3個の光子を放出する。

 それぞれの寿命の理論値は *て* p-Ps=0.125 [ns] *て* o-Ps=139 [ns]

となる。

## 3. 実験

a) 実験原理 b) セットアップ c) 回路

### 実験原理

線源<sup>22</sup>Naのβ+崩壊によって放出されるe+をシリカパウダーに向 けて入射させるとp-Ps,o-Psを形成する。そこで、線源とシリ カパウダーの間にプラスチックシンチレーター(P.S.)を置きe+ を検出(e+はそのままP.S.を通過する)。また、シリカパウダー をNalシンチレーターで囲みPsの崩壊によるγ線を検出し、それ ぞれが検出された時間の差を計測することでPsの寿命を測定す る。

#### セットアップ模式図







(i)装置の配置

#### (ii)鉛ブロックによる遮蔽



(iii)遮光の様子

#### 回路の模式図







constant delay



	HV[V]	ペデスタル (ADCのch数)	ピーク (ADCのch数)	差 (ADCのch数)
Nal1	1250	203	965	762
Nal2	1350	187	920	733
Nal3	1110	223	937	714



### Calibration



511keVpeakとpedestalを求めるフィッティングの様子 (左が511keV、横軸:CH)



#### ADC1, ADC2, ADC3のエネルギー較正

	ADC1(ch)	ADC2(ch)	ADC3(ch)
0keV (pedestal)	202	182	223
511keV (peak)	934	880	871

#### ADC Calibration



#### TDC Calibrationの様子



Fixed delay(ns)	TDC(ch)
116.5	523
232.0	990.3
347	1452
466	1919.5
582	2387
701	2852.2
818	3320.5

#### **TDC** Calibration



Calibration後のエネルギー/時間分布



横軸:エネルギー(keV)、縦軸:時間(ns)



二次元分布図の作成の前に、すべてのデータの中から Nal1,2,3のどれか一つのみが正しく信号を受け取ったと 考えられるデータのみを、TDC1,2,3の値を条件に用いる ことで抽出した。

# TQ補正





 $\Delta T をエネルギーEの$ 関数として求める。



最も簡単な近似

## 実際の方法



 $\Delta T(E) = p0 / (E - p1)^{p2} + p3$ (p0~p3はパラメーター)を用いた。 TQ補正のためのデータとしては、でき るだけ短い時間で崩壊したものが都合 が良く、また観測される多くの反応が すぐに崩壊するp-Psであることから、 全データの中でエネルギーごとに、観 測数が最も多いところの6割以上であ るところのみのデータを用いることに した。

実際の補正式としては

フィッティングの図



フィッティング範囲については、下限は点の数が大きく減少しているところを境目として140を採 用し、上限は、大きなエネルギーにおいて(おそらく全体のデータ数が少ないため)右上の領域 に点が散見されたことからこれに影響を受けない範囲として1200を採用した。

### 結局得られたTQ補正式

Nal1	46737/(E-76.7)^1.46 + 122.016
Nal2	48581/(E-84.4)^1.48 + 119.746
Nal3	42297/(E-86.5)^1.42 + 123.841

TQ補正後のヒストグラム



得られたTQ補正 式で補正したも の。 頻度の高い部分 の直線性は再現 できているよう に見える。

### TQ補正後の時間分布から求めた寿命





100ns

カウント数 = p0\*exp(-Time/p1) +p2 でフィッティングし、p1の値を寿命とした。



フィッティングの様子

フィッティング範囲は100ns-800nsとした。こ れより崩壊の速いものを含めようとすると次の ページのようにずれてしまったためこの範囲を 採用した。崩壊が速いものはp-Psが多く含まれ ていると考えられるため、遅い崩壊をするもの を優先してフィッティングした。

#### 範囲を崩壊が速い側に広げた時のフィッティング失敗図



大きくずれている。範囲は10ns-800ns

# pick-off補正

#### Pick-off補正とは

- オルソポジトロニウム →  $3\gamma$  (見たい反応)
  - → pick-off反応
  - → スピン交換反応
  - → 化学反応

#### 競合している! Fobs = Fortho + Fpick-off

3γ以外の崩壊をするオルソポジトロニウムも観測してしまうことにより、求め る寿命に誤差が生じるので、その影響を評価し補正する。具体的には、観測され た反応のうち競合する反応によるものが3γに対してどれくらいであるか (f(t) = Γpick-off / Γortho)

を各時刻で求め、それを寿命を求めるフィッティングの式に組み込むことで補正 を行う。

#### どう見積もるか



#### pick-off補正関数のfitting

### $f(t) = \Gamma pick-off / \Gamma ortho = Npick-off / Northo$ f(t) = p0 \* exp(-Time/p1) + p2 $\overline{\nabla} 7 + 2 = p2$



## pick-off補正関数

Nal1	2.307×exp(-t/205)+0.059
Nal2	2.620×exp(-t/172)+0.076
Nal3	2.374×exp(-t/197)+0.053

寿命を求める式

崩壊幅の定義より、  $\frac{dN(t)}{dt} = -N(t) \times (\Gamma_{ortho} + \Gamma_{pick-off}) = \frac{N(t)}{t_{ortho}} \times (1 + f(t))$ 

解释しいて、 
$$N(t) = exp(-\frac{1}{t_ortho}\int dt(1+f(t)))$$

### 観測しているのは崩壊したo-Psであるから、 -dN(t) / dt を求める(微分する)。

$$-\frac{dN(t)}{dt} = N_0(1+f(t)) \times exp(-\frac{1}{t_{ortho}} \int dt(1+f(t)))$$

定数をパラメーターに  
置き換えて、
$$p_0(1+f(t))exp(-\frac{1}{p_1}\int dt(1+f(t))) + p_2$$
  
この式でフィッティングを行った。  
p1が寿命である。

#### t5 t7 t6 Intries 554102 ntries 72031 ntries 75065 lean 135. ean 137.3 136.4 ean 350 350 350 RMS 78.99 RMS 86.75 RMS 83.49 300 300 300 250 250 250 200 200 200 150 150 150 100 100 100 Ē. I I 0 100 200 300 400 500 600 700 800 900 1000 0 100 200 300 400 500 600 700 800 900 1000 0 100 200 300 400 500 600 700 800 900 1000

### pick-off補正後の寿命のfitting

### pick-off補正後の寿命



5.考察

誤差の評価

#### 誤差伝搬の公式

where  $q = q(x_1, \cdots x_n)$ 

$$\delta q = \sqrt{\left(\frac{\partial q}{\partial x_1}\delta x_1\right)^2 + \dots + \left(\frac{\partial q}{\partial x_n}\delta x_n\right)^2}$$

### を用いて解析によって生じる統計的な誤差を評価する。 TQ補正関数ΔTにこの公式を用いると

$$\Delta T = \frac{p_0}{\left(E - p_1\right)^{p_2}}$$

$$\delta\Delta T = \sqrt{\left(\frac{\partial\Delta T}{\partial p_0}\delta p_0\right)^2 + \left(\frac{\partial\Delta T}{\partial p_1}\delta p_1\right)^2 + \left(\frac{\partial\Delta T}{\partial p_2}\delta p_2\right)^2}$$
$$= \frac{p_0}{\left(E - p_1\right)^{p_2}}\sqrt{\left(\frac{\delta p_0}{p_0}\right)^2 + \left(\frac{p_2}{E - p_1}\delta p_1\right)^2 + \left(\log\left(E - p_1\right)\delta p_2\right)^2}$$

#### 前項で得られたδΔTを導入した新たなTQ補正関数ΔT+δΔT、ΔT-δΔTで TQ補正し、TQ補正の誤差を考慮した寿命を求める。





 $\Delta T + \delta \Delta T$ 

ΔΤ-δΔΤ



ADC2について誤差を正にとっても負にとっても誤差を考慮し ない場合の寿命92.1nsよりも短い値が出ている。

確かに誤差に対する寿命の応答は単調なものではないはずなの でもう少し細かく

 $\Delta T-\delta \Delta T$ 、 $\Delta T-(3/4)\delta \Delta T$ 、 $\Delta T-(1/2)\delta \Delta T$ 、...、 $\Delta T+\delta \Delta T$ とTQ補正関数の誤差を1/4刻みで変えながら寿命に対する影響 を見た。

	-δ	-(3/4)δ	-(1/2)δ	-(1/4)δ	誤差補 正なし	<b>(1/4)</b> δ	<b>(1/2)</b> δ	<b>(3/4)</b> δ	δ
ADC1	62.5	74.0	84.9	89.5	89.6	90.6	90.0	90.5	91.4
ADC2	67.1	78.1	84.6	87.9	92.1	89.3	91.6	90.5	91.5
ADC3	85.2	94.9	98.1	99.6	100	100	102	101	100
誤差による寿命の補正の幅はADC1で-27.1nsから+1.8ns、									

ADC2で-25.0nsから+0ns、ADC3で-14.8nsから+2nsとなった 表を見ても分かるように誤差を動かしても長寿命側にはほとん ど振れないのに対して短寿命側には大きく振れることが分かる。



このように今回採用したTQ補正関数は誤差の幅の中では長寿命を得や すいものになっていることが分かる。 TQ補正の誤差と同様にpick-off補正関数f(t)の誤差を考慮した フィッティング関数g+δg,g+(3/4)δg,g+(1/2)δg,...,g-δgによっ て寿命を求めた。ここでTQ補正式としては誤差を考慮したも のでなく前章と同じものを使っている。

$$g = p_0(1 + f(t)) \exp\left(-\frac{1}{p_1} \int dt \,(1 + f(t))\right) + p_2$$
$$f(t) = q_0 \exp\left(-\frac{t}{q_1}\right) + q_2$$

$$\begin{split} \delta g =& p_0 \exp\left\{-\frac{1}{p_1} \left(t(1+q_2) - q_0 q_1 \exp\left(-\frac{t}{q_1}\right)\right)\right\} \\ & \times \left[\left\{\exp\left(-\frac{t}{q_1}\right) \left(1 + \frac{q_1}{p_1} \left(1 + q_0 \exp\left(-\frac{t}{q_1}\right) + q_2\right)\right) \delta q_0\right\}^2 \\ & + \left\{q_0 \exp\left(-\frac{t}{q_1}\right) \left(\frac{t}{q_1^2} + \frac{1}{p_1} \left(1 + \frac{t}{q_1}\right) \left(1 + q_0 \exp\left(-\frac{t}{q_1}\right) + q_2\right)\right) \delta q_1\right\}^2 \\ & + \left\{\left(1 - \frac{t}{p_1} \left(1 + q_0 \exp\left(-\frac{t}{q_1}\right) + q_2\right)\right) \delta q_2\right\}^2\right]^{\frac{1}{2}} \end{split}$$

	-δ	-(3/4)δ	-(1/2)δ	-(1/4)δ	誤差補 正なし	<b>(1/4)</b> δ	<b>(1/2)</b> δ	<b>(3/4)</b> δ	δ
ADC1	226	206	182	151	170	196	205	210	213
ADC2	212	193	170	142	177	207	219	226	231
ADC3	233	209	183	151	180	210	221	228	232

pick-off補正関数の誤差による寿命の幅はADC1で-19nsから +56ns、ADC2で-35nsから+54ns、ADC3で-29nsから+53nsと なった。 以上で求めたTQ補正に由来する誤差、pick-off補正関数に由来 する誤差に加えて最終的なフィッティングによる誤差を正負に 分けて以下の式で統合する。

$$\sigma_{1}^{+} = \sqrt{\left(\sigma_{TQ1}^{+}\right)^{2} + \left(\sigma_{po1}^{+}\right)^{2} + \left(\sigma_{fitting1}\right)^{2}}$$

$$\sigma_1^+ = 56.2$$
  $\sigma_1^- = 33.3$   
 $\sigma_2^+ = 54.3$   $\sigma_2^- = 43.3$   
 $\sigma_3^+ = 53.2$   $\sigma_3^- = 32.9$ 



前章のNal3の解析によって得られた寿命の値は179.5nsであ り、理論値はこの統計誤差の中に入らない。また、他の2つに ついても測定値が理論値より長い傾向にある。



TQ補正後のエネルギー対時間の二次元分布図をもう一度見て みると120nsよりも短い時間範囲に分布がある。 寿命算出のためのフィッティングにはこの範囲を含まないため 実質的にここのデータは捨てている事になる。



#### ΔΤ-δΔΤ

先に確認したとおりこの関数でTQ補正を行うとδΔTを考慮し なかった場合に比べて短い寿命が出る。

→スレッショルドを下げれば測定される時間が真の値に近づき TQ補正関数の重みが減るためこの問題を修正できると期待さ れる。

### ご静聴ありがとうございました

#### 2.2 ポジトロニウムの崩壊

荷電共役変換(C変換)の下での演算子の関係は、

$$b^{(s)\dagger} \stackrel{\text{\tiny{d}}}{\longleftrightarrow} d^{(s)\dagger} \tag{2.1}$$

となる。但し、 $b^{(s)\dagger}$ は電子の生成演算子、 $d^{(s)\dagger}$ は陽電子の生成演算子である。 相対運動量がゼロの系を考えると、3 重項状態は次のように変換する。

$$(\uparrow)_{\mathrm{e}^{-}}(\uparrow)_{\mathrm{e}^{+}} = b^{(1)\dagger}(\mathbf{0})d^{(1)\dagger}(\mathbf{0})|0\rangle$$

$$\xrightarrow{\mathrm{charge \ conj}} d^{(1)\dagger}(\mathbf{0})b^{(1)\mathbf{0}}(\mathbf{0})|0\rangle = -b^{(1)\dagger}(\mathbf{0})d^{(1)\dagger}(\mathbf{0})|0\rangle \qquad (2.2)$$

したがって3重項状態のC-パリティは奇である。同様にして1重項状態のC-パリティが偶である ことも確認できる。

$$\frac{1}{\sqrt{2}} [(\uparrow)_{e^{-}}(\downarrow)_{e^{+}} - (\downarrow)_{e^{+}}(\uparrow)_{e^{+}}] = \frac{1}{\sqrt{2}} [b^{(1)\dagger}(\mathbf{0})d^{(2)\dagger}(\mathbf{0}) - b^{(2)\dagger}(\mathbf{0})d^{(1)\dagger}(\mathbf{0})] |0\rangle$$
$$\xrightarrow{\text{charge conj}} \frac{1}{\sqrt{2}} [b^{(1)\dagger}(\mathbf{0})d^{(2)\dagger}(\mathbf{0}) - b^{(2)\dagger}(\mathbf{0})d^{(1)\dagger}(\mathbf{0})] |0\rangle \qquad (2.3)$$

一方  $j_{\mu}$  は C 変換によって符号が変わるので電磁場  $A_{\mu}$  は荷電共役変換に関して奇であるが、相互 作用密度  $-j_{\mu}A_{\mu}$  は不変でなければならない。A は  $a^{\dagger}_{\mathbf{k},\alpha}$  と  $a_{\mathbf{k},\alpha}$  を 1 次の形で含むので、これは横 波電磁場の生成演算子と消滅演算子が荷電共役変換の元で符号を変えることを含意する。

$$a_{\mathbf{k},\alpha}^{\dagger} \xrightarrow{\text{charge conj}} - a_{\mathbf{k},\alpha}^{\dagger}, \qquad a_{\mathbf{k},\alpha} \xrightarrow{\text{charge conj}} - a_{\mathbf{k},\alpha}$$
(2.4)

上の演算子の変換則からの直接の帰結として、偶数(奇数)の光子を含む系は、荷電共役変換に関 して偶(奇)だということになる。

$$a_{\mathbf{k}_{1},\alpha_{1}}^{\dagger}a_{\mathbf{k}_{2},\alpha_{2}}^{\dagger}\cdots a_{\mathbf{k}_{n},\alpha_{n}}^{\dagger}\left|0\right\rangle \xrightarrow{\text{charge conj}} (-1)^{n}a_{\mathbf{k}_{1},\alpha_{1}}^{\dagger}a_{\mathbf{k}_{2},\alpha_{2}}^{\dagger}\cdots a_{\mathbf{k}_{n},\alpha_{n}}^{\dagger}\left|0\right\rangle \tag{2.5}$$

上の多光子系の変換則は、各光子の運動量や偏極方向にはよらずに成立する。Psの崩壊に戻ると、 相互作用が荷電共役変換の下で不変であれば、次の規則が成立する。

#### 3 重項 $(^{3}S)$ →奇数光子系

#### 1重項 $(^{1}S)$ →偶数光子系 (2.6)

ここで、具体的な証明は省くが、

●運動学的に光子を1個だけ放出して対消滅する過程は許されない。

•QEDによると相互作用の結合定数は微細構造定数であるために高次の寄与が小さくなる。 という事情により、o-Psは3個の光子に、p-Psは2個の光子に崩壊する。

$${}^{3}S \to 3\gamma, \qquad {}^{1}S \to 2\gamma$$

$$(2.7)$$

これを計算していくと、2光子放射型 e<sup>-</sup>e<sup>+</sup> 対消滅の断面積は

$$d\sigma = (2\pi)^4 \frac{1}{v_{\rm rel}} \frac{1}{2E_+} \frac{1}{2E_-} |\mathcal{M}_{fi}|^2 (2m)^2 \frac{d^3k_1}{(2\pi)^3 2\omega_1} \frac{d^3k_2}{(2\pi)^3 2\omega_2} \delta^{(4)}(p_+ + p_- - k_1 - k_2)$$
(2.28)

となる。したがって、スピンを平均した全断面積は

$$\sigma^{\text{tot}} = \frac{1}{2} \int \left(\frac{d\sigma}{d\Omega}\right) d\Omega$$
$$= \frac{r_0^2}{4\beta_+} 2 \times 2\pi = \frac{\pi r_0^2}{\beta_+}, \qquad (\beta_+ \ll 1)$$
(2.29)

となる。

#### **2.3.4** Psの寿命

式 (2.29) から Ps の寿命を計算する。まず  $\sigma^{tot}v_+\rho$  という量が単位体積に電子が一つある場合 の陽電子の平均寿命の逆数であるので、

$$R = \sigma^{\text{tot}} v_+ \rho \tag{2.30}$$

は電子密度 ρの下での陽電子の平均寿命の逆数にあたる。Ps の Bohr 半径が水素原子の 2 倍であるので、基底状態において、

$$\rho = |\psi_{1s}(\mathbf{x} = \mathbf{0})|^2 = \frac{1}{\pi (2a_0)^3}$$
(2.31)

となる。この束縛系における電子(陽電子)の速度は光速の 1/137 倍のオーダーなので、Ps の寿 命を評価するために、式 (2.31) において  $\lim_{\beta_+\to 0}$  を適用してよい。基底状態に関して次の結果 が得られる。

$$\Gamma(n = 1, {}^{1}S \to 2\gamma) = \lim_{v_{+} \to 0} 4\sigma_{(\text{unpol})}^{\text{tot}} v_{+} |\psi_{1s}(\mathbf{x} = \mathbf{0})|^{2}$$
$$= 4\pi (\frac{\alpha}{m})^{2} \frac{1}{\pi (2/\alpha m)^{3}} = \frac{1}{2} \alpha^{5} m$$
(2.32)

よってn = 1の $^{1}S$ 状態の平均寿命は、

$$\tau_{\text{singlet}} = \frac{2}{\alpha^5 m} \simeq 0.125 \text{ ns} \tag{2.33}$$

となる。一方  ${}^{3}S$  状態は光子 3 個に崩壊するので、もうひとつ e の次数が増え、寿命が (1/ $\alpha$ ) 倍 ほど長くなると予想される。実際の結果は n = 1 の s 波束縛状態において、次のようになる。

$$\frac{\tau_{\text{triplet}}}{\tau_{\text{singlet}}} = \frac{9\pi}{4(\pi^2 - 9)\alpha} \simeq 1115, \qquad \tau_{\text{triplet}} \simeq 139 \text{ ns}$$
(2.34)

#### 波形が時間とエネルギーの測定値に及ぼす影響



E1:TIME



比較的tが大きい範囲にエネルギー の低いイベントがある。 →低エネルギー帯の時間分布の広 がりは確かに波形に依っている? →濃い部分が120nsに集中するな ら $\Delta$ T- $\delta$  $\Delta$ Tの補正で単純に上げるよ りも更に寿命は短くなるはず