

# 素粒子物理学

— muon decay width —

素粒子物理学

0AJC041/01BC098

2025年度春bc

武内勇司

# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：Matrix element

muon decay  $\mu^-(p) \rightarrow \nu_\mu(p') + e^-(q) + \bar{\nu}_e(q')$

まず不変振幅の絶対値の二乗を計算する

不変振幅 
$$\mathcal{M} = \frac{G_F}{\sqrt{2}} \underbrace{\bar{u}(p')\gamma^\mu(1-\gamma^5)u(p)}_{\text{red}} \underbrace{\bar{u}(q)\gamma_\mu(1-\gamma^5)v(q')}_{\text{blue}}$$

このカタマリはスカラー量なのでそれぞれで絶対値の二乗を計算すればよい。

$$\begin{aligned} [\bar{\varphi}\gamma^\mu(1-\gamma^5)\chi]^\dagger &= \chi^\dagger(1-\gamma^5)\gamma^{\mu\dagger}\gamma^0\varphi = \chi^\dagger\gamma^0(1+\gamma^5)\gamma^0\gamma^{\mu\dagger}\gamma^0\varphi \\ &= \bar{\chi}\gamma^\mu(1-\gamma^5)\varphi \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} |\mathcal{M}|^2 &= \frac{G_F^2}{2} \bar{u}(p')\gamma^\mu(1-\gamma^5)u(p)\bar{u}(p)\gamma^\nu(1-\gamma^5)u(p') \\ &\quad \times \bar{u}(q)\gamma_\mu(1-\gamma^5)v(q')\bar{v}(q')\gamma_\nu(1-\gamma^5)u(q) \end{aligned}$$

# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：Matrix element

spinor空間( $a, b$  をそれぞれ Dirac spinor とする)で

$$a^T b = (a_1 \quad \cdots \quad a_4) \begin{pmatrix} b_1 \\ \vdots \\ b_4 \end{pmatrix} = \sum_i a_i b_i = \sum_{i,j} \delta_{ij} b_i a_j = \text{Tr} \left[ \begin{pmatrix} b_1 \\ \vdots \\ b_4 \end{pmatrix} \underbrace{(a_1 \quad \cdots \quad a_4)}_{4 \times 4 \text{行列}} \right] = \text{Tr}(b a^T)$$

となるので,

$$\begin{aligned} & \bar{u}(p') \gamma^\mu (1 - \gamma^5) u(p) \bar{u}(p) \gamma^\nu (1 - \gamma^5) u(p') \\ &= \text{Tr}[\gamma^\mu (1 - \gamma^5) u(p) \bar{u}(p) \gamma^\nu (1 - \gamma^5) u(p') \bar{u}(p')] \end{aligned}$$

よって

$$\begin{aligned} |\mathcal{M}|^2 &= \frac{G_F^2}{2} \text{Tr}[\gamma^\mu (1 - \gamma^5) u(p) \bar{u}(p) \gamma^\nu (1 - \gamma^5) u(p') \bar{u}(p')] \\ &\quad \times \text{Tr}[\gamma_\mu (1 - \gamma^5) v(q') \bar{v}(q') \gamma_\nu (1 - \gamma^5) u(q) \bar{u}(q)] \end{aligned}$$

# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：Matrix element

始状態，終状態の粒子のスピンは測定しない場合，各々の粒子でスピン和を取るので

$$\sum_{s=1,2} u_s(\vec{p})\bar{u}_s(\vec{p}) = \not{p} + m \qquad \sum_{s=1,2} v_s(\vec{p})\bar{v}_s(\vec{p}) = \not{p} - m$$

の関係を使うことができる。

以降  $\mu$  粒子の質量  $m = 105.6\text{MeV}$  に対して電子( $0.511\text{MeV}$ )，及びニュートリノの質量を無視する

$$\begin{aligned} \sum_{\text{spin}} |\mathcal{M}|^2 &= \frac{G_F^2}{2} \text{Tr}[\gamma^\mu(1 - \gamma^5)(\gamma^\rho p_\rho + m)\gamma^\nu(1 - \gamma^5)\gamma^\sigma p'_\sigma] \\ &\quad \times \text{Tr}[\gamma_\mu(1 - \gamma^5)\gamma_\lambda q'^\lambda \gamma_\nu(1 - \gamma^5)\gamma_\delta q^\delta] \\ &= 2G_F^2 p_\rho p'_\sigma q'^\lambda q^\delta \text{Tr}[(1 + \gamma^5)\gamma^\mu\gamma^\rho\gamma^\nu\gamma^\sigma] \times \text{Tr}[(1 + \gamma^5)\gamma_\mu\gamma_\lambda\gamma_\nu\gamma_\delta] \end{aligned}$$

※  $m$  の項は， $\gamma^\nu(1 - \gamma^5) = (1 + \gamma^5)\gamma^\nu$  なので， $(1 - \gamma^5)(1 + \gamma^5) = 0$  となり消える

# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：MEのTrace 計算

不変振幅の絶対値の二乗を計算する場合，スピン和を取ると，結局  $\gamma$  行列のtrace 計算に帰着する。これらは， $\gamma$  行列の積のtrace公式を使うと(多少面倒であるが) 機械的に計算できる。

$\mu$  粒子崩壊の不変振幅の計算で使う公式は以下

$$\text{Tr}[\gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\rho \gamma^\sigma] = 4[g^{\mu\nu} g^{\rho\sigma} + g^{\mu\sigma} g^{\nu\rho} - g^{\mu\rho} g^{\nu\sigma}]$$

$$\text{Tr}[\gamma^5 \gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\rho \gamma^\sigma] = -4i\varepsilon^{\mu\nu\rho\sigma}$$

あと，Levi-Civita の反対称テンソルの公式

$$\varepsilon^{\mu\nu\rho\sigma} \varepsilon_{\mu\nu\gamma\delta} = -2(g^{\rho\gamma} g^{\sigma\delta} - g^{\rho\delta} g^{\sigma\gamma})$$

これらを使用してtrace計算を実行すると，以下が得られる。

$$\sum_{\text{spin}} |\mathcal{M}|^2 = 128G_F^2 (p \cdot q')(p' \cdot q)$$

# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：スピン平均ME

始状態に関しては  $\mu$  粒子の2通りのスピン状態の和になっているので、2で割る。

$$\overline{|\mathcal{M}|^2} = \frac{1}{2} \sum_{\text{spin}} |\mathcal{M}|^2 = 64G_F^2 (p q')(p' q)$$

Kinematics をもう少し簡潔にする:  $\mu(p) \rightarrow \nu_\mu(p') + e(q) + \bar{\nu}_e(q')$

$$p = p' + q + q' \text{ なので, } 2(p q')(p' q) \cong (p q')(p' + q)^2 = (p q')(p - q')^2$$

$\mu$  の静止系で  $p = (m, \vec{0})$ ,  $q' = (\omega', \vec{q}')$  とすると (但し  $\omega' \equiv |\vec{q}'|$ )

$$p q' = m\omega' \quad (p - q')^2 = (m - \omega')^2 - \omega'^2 = m^2 - 2m\omega'$$

$$\overline{|\mathcal{M}|^2} = 32G_F^2 (p q')(p - q')^2 = 32G_F^2 m^2 \omega' (m - 2\omega')$$

# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：微分崩壊幅

3体崩壊の dLISP は,  $q = (E, \vec{q})$  として

$$d\Phi_3 = \frac{1}{4(2\pi)^3} dE d\omega'$$

以上より微分崩壊幅は

$$d\Gamma = \frac{|\overline{\mathcal{M}}|^2}{2m} d\Phi_3 = \frac{G_F^2 m}{2\pi^3} \omega' (m - 2\omega') dE d\omega'$$

崩壊幅は, これを  $E$  と  $\omega'$  について可能な phase space で積分して得られる.

# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：Phase space

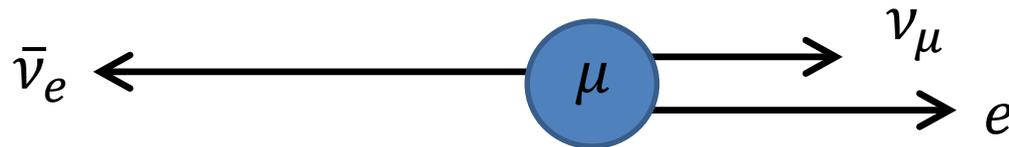
$$\mu(p) \rightarrow \nu_\mu(p') + e(q) + \bar{\nu}_e(q')$$

$$\text{4元運動量：} \quad p = (m, \vec{0}) \quad q' = (\omega', \vec{q}') \quad q = (E, \vec{q}) \quad p' = (E', \vec{p}')$$

$\mu$ 粒子以外は massless で近似

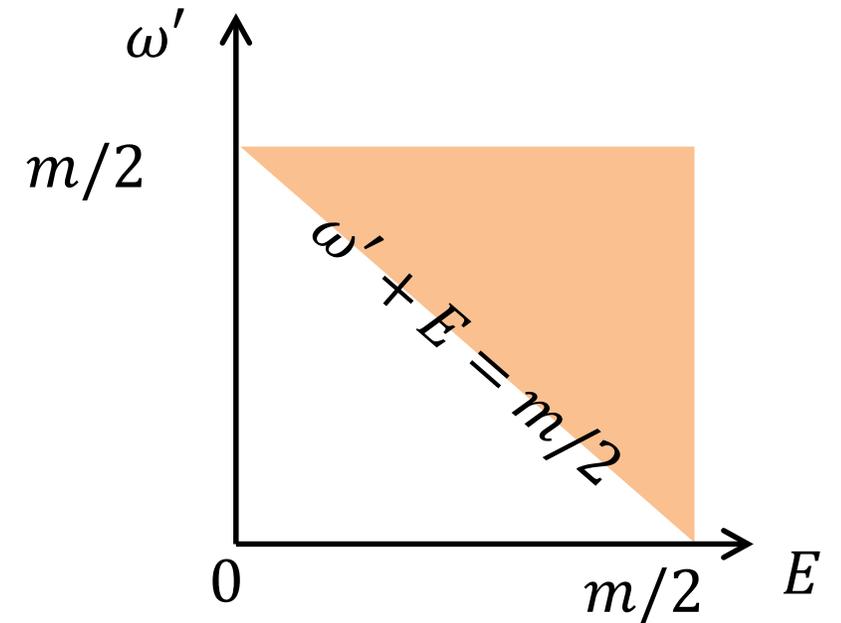
$$m = \omega' + E + E'$$

$\omega'$  の最大値は,  $\bar{\nu}_e$  と  $\nu_\mu$ ,  $e$  が逆方向のとき  $m/2$  なので  $0 \leq \omega' \leq m/2$



同様に  $0 \leq E, E' \leq m/2$

$E' = m/2$  のとき  $\omega' + E = m/2$  すなわち積分範囲は  
 $0 \leq E \leq m/2, m/2 - E \leq \omega' \leq m/2$



# $\mu$ 粒子崩壊幅計算：崩壊幅と寿命

まず $\omega'$ で積分

$$\frac{d\Gamma}{dE} = \frac{G_F^2 m}{2\pi^3} \int_{m/2-E}^{m/2} d\omega' \omega' (m - 2\omega') = \frac{G_F^2 m^2 E^2}{12\pi^3} \left( 3 - \frac{4E}{m} \right)$$

次に $E$ で積分

$$\Gamma = \frac{G_F^2 m^2}{12\pi^3} \int_0^{m/2} dE E^2 \left( 3 - \frac{4E}{m} \right) = \frac{G_F^2 m^5}{192\pi^3}$$

$\mu^- \rightarrow e^- + \nu_\mu + \bar{\nu}_e$  の崩壊分岐比は、**ほぼ100%なので**、この崩壊幅の逆数がそのまま $\mu$ 粒子の寿命となる。

$G_F \sim 1.17 \times 10^{-5} \text{GeV}^{-2}$ ,  $m = 0.106 \text{GeV}$  を代入すると

$$\tau = 1/\Gamma \sim 3.29 \times 10^{15} \text{MeV}^{-1} \Rightarrow 2.2 \mu\text{s}$$