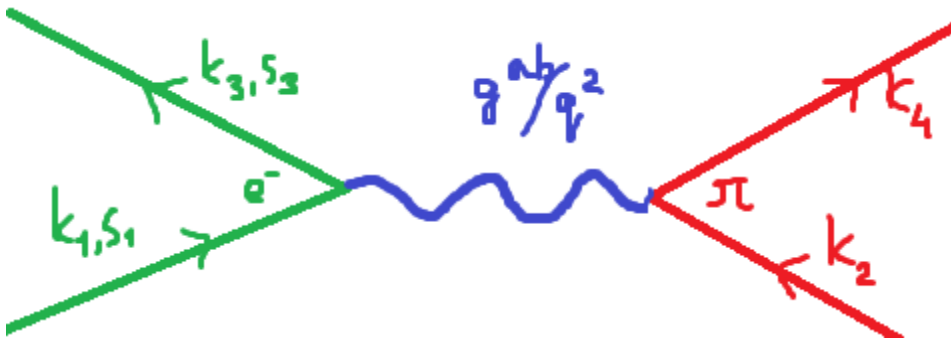


Никитин студентке: Глядя на вашу красивую тетрадь с прописанными задачами, я представляю, как она выкладывается для последующих поколений... Страшный сон!

В первой методичке КЭД1 мы смотрели пион-пионную реакцию. Пионы – скалярные частицы, т.е. частицы без спина. Расчёт процессов для них наиболее прост. Но, как мы знаем, большинство частиц спин-таки имеют. Это приводит нас к невероятно противной процедуре суммирования-усреднения по спину. Познакомимся с ней.

Рассмотрим процесс – $e^- \pi^- \rightarrow e^- \pi^-$. Диаграмма Фейнмана:



Вася Пупкин нам подсчитал М-матричный элемент:

$$M_{fi} = \frac{2ie^2}{t} \bar{v}(3) \widehat{k}_4 u(1)$$

ВЫВОД M_{fi} – В СЛЕДУЮЩЕЙ МЕТОДИЧКЕ, А В ЭТОЙ – ПОЛЬЗУЕМСЯ КАК ГОТОВЫМИ РЕЗАМИ.

Вообще нужно писать $\bar{v}(k_3, s_3) \widehat{k}_4 u(k_1, s_1)$, но я буду использовать более краткое обозначение.

Нам нужно подсчитать $|M_{fi}|^2$, из чего мы сразу получим сечение по формулам из «кинематических изысков»:

$$d\sigma(s, t) = \frac{|M_{fi}(s, t)|^2}{64\pi((s - m_1^2 - m_2^2)^2 - m_1^2 m_2^2)} dt$$

$$\sigma(s) = \int_{t_{\min}}^{t_{\max}} \frac{d\sigma(s, t)}{dt} dt$$

$$t_{\min} = m_1^2 + m_3^2 - 2 \left(\sqrt{\frac{1}{4s} \lambda(s, m_1^2, m_2^2) + m_1^2} \sqrt{\frac{1}{4s} \lambda(s, m_3^2, m_4^2) + m_3^2} + \frac{1}{4s} \sqrt{\lambda(s, m_1^2, m_2^2) \lambda(s, m_3^2, m_4^2)} \right)$$

$$t_{\max} = m_1^2 + m_3^2 - 2 \left(\sqrt{\frac{1}{4s} \lambda(s, m_1^2, m_2^2) + m_1^2} \sqrt{\frac{1}{4s} \lambda(s, m_3^2, m_4^2) + m_3^2} - \frac{1}{4s} \sqrt{\lambda(s, m_1^2, m_2^2) \lambda(s, m_3^2, m_4^2)} \right)$$

$$\lambda(a, b, c) = a^2 + b^2 + c^2 - 2ab - 2ac - 2bc$$

Сопряжённый М-матричный элемент:

$$M_{fi}^* = \frac{2ie^2}{t} \bar{u}(1) \hat{p}_1 v(3)$$

Но какое же будет ваше удивление, когда вы узнаете, что $|M_{fi}|^2$ на самом деле не $\frac{4e^2}{s^2} \bar{v}(2) \hat{k}_4 u(1) \bar{u}(1) \hat{k}_4 v(3)$, а вот это чудовище:

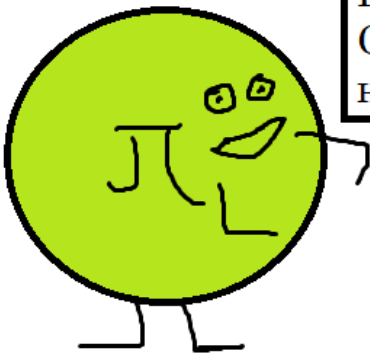
$$|M_{fi}|^2 = \frac{e^4}{t^2} \sum_{s_1, s_2} \bar{v}(3) \hat{k}_4 u(1) * \bar{u}(1) \hat{k}_4 v(3)$$

Что же пошло не так?

А дело в том, что электрон – частица спинорная, имеющая спин.

Необходимо выполнить усреднение по спинам двух электронов s_1 и s_2 - если только пучки электронов не поляризованы, что бывает крайне редко. Поэтому и, в частности, пропадает 4 в коэфе – из-за двух усреднений.

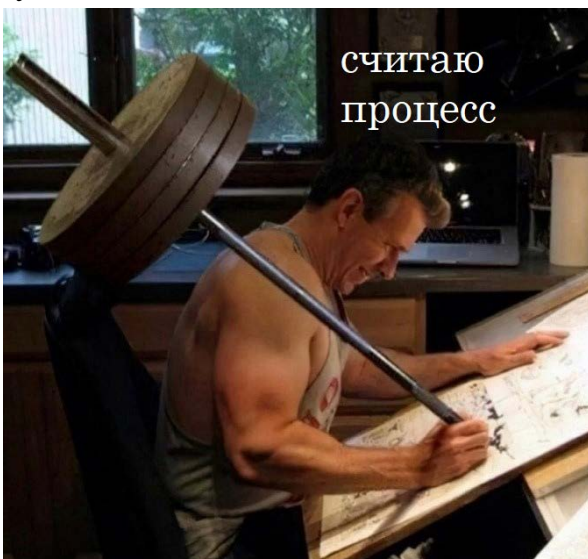
Когда у нас были пионы, они были частицами скалярными, у которых спина не было. И там такой шняги, разумеется не было. А сейчас потребуется ☹



При мне, как и Сталине, такой фигни не было!

Запасайтесь попкорном, мы

тут надолго.



Хорошо, а как усреднять? Тут нужна целая техника! Объясняю, как.

Есть такое тождество:

$$\sum_s \bar{u}(\text{частицы}) u(\text{частицы}) = (\widehat{k_{\text{частицы}}} + I * m_{\text{частицы}})$$

Стоп-машина! А что такое \hat{k} ? Это ни в коем случае не оператор – 4-импульс и 4-волновой вектор и так операторы, просто крышечки мы не пишем с самого начала.



(и Никитин тоже не пишет)

Это на самом деле вот такая вот шляга: $\hat{k} = \sum_a \gamma^a k_a$. Это на самом деле матрица. Крышечками у нас обычно обозначаются операторы, которые иногда матрицы, так что обозначение не на пустом месте родилось.

Упражнение. 4-вектор k равен $\{1, -2, 0, 4\}$ (в каких-то там единицах). Найти явный вид \hat{k} .

Решение:

$$\begin{aligned} \hat{k} &= \gamma^0 k_0 + \gamma^1 k_1 + \gamma^2 k_2 + \gamma^3 k_3 = \gamma^0 + 2\gamma^1 - 4\gamma^3 \\ &= \begin{pmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{pmatrix} + 2 \begin{pmatrix} 0 & \sigma_1 \\ -\sigma_1 & 0 \end{pmatrix} - 4 \begin{pmatrix} 0 & \sigma_3 \\ -\sigma_3 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} I & 2\sigma_1 - 4\sigma_3 \\ 4\sigma_3 - 2\sigma_1 & -I \end{pmatrix} \end{aligned}$$

С вашего позволения, я всё это проделал в блочном виде.

Заметьте, что именно $\gamma^0 + 2\gamma^1 - 4\gamma^3$, а не $\gamma^0 - 2\gamma^1 + 4\gamma^3$ – потому что в формуле $\hat{k} = \sum_a \gamma^a k_a$ ко-вектор, т.е. вектор с нижним индексом. Пришлось опустить.

Отступление про \hat{k} считаю завершённым!

Итак, было:

$$|M_{fi}|^2 = \frac{e^4}{t^2} \sum_{s_1, s_2} \bar{v}(3) \widehat{k}_4 u(1) * \bar{u}(1) \widehat{k}_4 v(3)$$

Правило: если

$$|M_{fi}|^2 = C * \sum_{s_1, s_2} \bar{v}(N_2) \hat{A} u(N_1) * \bar{u}(N_1) \hat{B} v(N_2)$$

Где \hat{A} и \hat{B} какие-то операторы, то в результате суммирования получим:

$$|M_{fi}|^2 = C * Sp \left(\hat{A} (\widehat{k}_{N_1} + I * m_{N_1}) \hat{B} (\widehat{k}_{N_1} - I * m_{N_2}) \right)$$

Sp – след матрицы. Он же может обозначаться как Tr. Sp немецкое обозначение, Tr английское. Т.к. англосаксы плохие, будем использовать немецкое обозначение. Никитин делает так же.

Применяем правило:

$$|M_{fi}|^2 = \frac{e^4}{s^2} \text{Sp} \left(\hat{k}_4 (\hat{k}_1 + Im) \hat{k}_4 (\hat{k}_3 - Im) \right)$$

Скобочки раскрываем:

$$|M_{fi}|^2 = \frac{e^4}{s^2} \text{Sp} \left((\hat{k}_4 \hat{k}_1 + m \hat{k}_4) (\hat{k}_4 \hat{k}_3 - m \hat{k}_4) \right)$$

А если мы продолжим раскрывать скобки, то у нас там будет «разность квадратов и останется лишь:

$$|M_{fi}|^2 = \frac{e^4}{s^2} \text{Sp} (\hat{k}_4 \hat{k}_1 \hat{k}_4 \hat{k}_3 - m^2 \hat{k}_4 \hat{k}_4)$$

Что дальше? А дальше мы пользуемся ультра-формулами из задачи 38, которую предлагает Никитин в своём курсе:

$$\text{Sp} \left(\hat{a} \hat{b} \right) = 4 (ab),$$

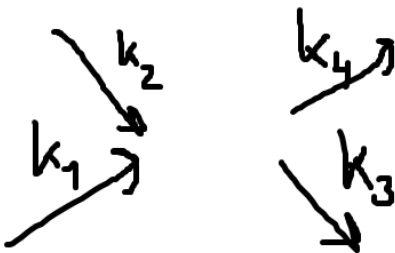
$$\text{Sp} \left(\hat{a} \hat{b} \hat{c} \hat{d} \right) = 4 \left((ab)(cd) - (ac)(bd) + (ad)(bc) \right)$$

Всё, разваливаем шпур на сумму двух шпуров и получаем:

$$\begin{aligned} |M_{fi}|^2 &= \frac{4e^4}{t^2} \left((k_4 k_1)(k_4 k_3) - k_4^2 (k_1 k_3) + (k_4 k_3)(k_1 k_4) - m^2 * k_4^2 \right) \\ &= \frac{e^4}{t^2} \left(2(k_4 k_1)(k_4 k_3) - k_4^2 (k_1 k_3) - m^2 * k_4^2 \right) \end{aligned}$$

Всё, получили лоренц-инвариантную величину. Напомню, что псевдоскалярное произведение 4-векторов – конечно, лоренц-инвариантный скаляр. Только их бы выразить через s,t,u. Показываю, как это делается. Причём проделаем это в общем случае, чтобы потом готовые формулы были у вас под рукой.

Давайте вспомним переменные Мандельстама:



Тогда

$$\begin{aligned} s &= (k_1 + k_2)^2 = (k_3 + k_4)^2 \\ t &= (k_3 - k_1)^2 = (k_4 - k_2)^2 \end{aligned}$$

$$u = (\mathbf{k}_4 - \mathbf{k}_1)^2 = (\mathbf{k}_2 - \mathbf{k}_3)^2$$

Поэтому

$$s = \mathbf{k}_1^2 + \mathbf{k}_2^2 + 2(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_2) = \mathbf{k}_3^2 + \mathbf{k}_4^2 + 2(\mathbf{k}_3\mathbf{k}_4)$$

$$t = \mathbf{k}_3^2 + \mathbf{k}_2^2 - 2(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_3) = \mathbf{k}_2^2 + \mathbf{k}_4^2 - 2(\mathbf{k}_2\mathbf{k}_4)$$

$$u = \mathbf{k}_1^2 + \mathbf{k}_4^2 - 2(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_4) = \mathbf{k}_2^2 + \mathbf{k}_3^2 - 2(\mathbf{k}_2\mathbf{k}_3)$$

Вспомним, что $\mathbf{k}_i^2 = m_i^2$. Получаем

$$s = m_1^2 + m_2^2 + 2(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_2) = m_3^2 + m_4^2 + 2(\mathbf{k}_3\mathbf{k}_4)$$

$$t = m_3^2 + m_2^2 - 2(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_3) = m_2^2 + m_4^2 - 2(\mathbf{k}_2\mathbf{k}_4)$$

$$u = m_1^2 + m_4^2 - 2(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_4) = m_2^2 + m_3^2 - 2(\mathbf{k}_2\mathbf{k}_3)$$

И получаем готовые формулы для шести скалярных произведений:

$$\begin{aligned}(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_2) &= \frac{s - m_1^2 - m_2^2}{2} \\(\mathbf{k}_3\mathbf{k}_4) &= \frac{s - m_3^2 - m_4^2}{2} \\(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_3) &= \frac{m_1^2 + m_3^2 - t}{2} \\(\mathbf{k}_2\mathbf{k}_4) &= \frac{m_2^2 + m_4^2 - t}{2} \\(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_4) &= \frac{m_1^2 + m_4^2 - u}{2} \\(\mathbf{k}_2\mathbf{k}_3) &= \frac{m_2^2 + m_3^2 - u}{2}\end{aligned}$$

Сделаем замены:

$$|M_{fi}|^2 = \frac{4e^4}{t^2} (2(\mathbf{k}_4\mathbf{k}_1)(\mathbf{k}_4\mathbf{k}_3) - \mathbf{k}_4^2(\mathbf{k}_1\mathbf{k}_3) - m_e^2 * 4\mathbf{k}_4^2)$$

Подставляем готовые формулы:

$$|M_{fi}|^2 = \frac{4e^4}{t^2} \left(2 \left(\frac{m_1^2 + m_4^2 - u}{2} \right) \left(\frac{s - m_3^2 - m_4^2}{2} \right) - m_4^2 \left(\frac{m_1^2 + m_3^2 - t}{2} \right) - m_e^2 * m_4^2 \right)$$

Теперь, применительно к нашей задаче

$$\begin{aligned}m_1^2 &= m_3^2 = m_e^2; \quad m_2^2 = m_4^2 = m_\pi^2; \\|M_{fi}|^2 &= \frac{4e^4}{s^2} \left(2 \left(\frac{m_e^2 + m_\pi^2 - u}{2} \right) \left(\frac{s - m_e^2 - m_\pi^2}{2} \right) - m_\pi^2 \left(\frac{m_e^2 + m_e^2 - t}{2} \right) - m_e^2 * m_\pi^2 \right) \\&= \frac{2e^4}{s^2} \left((m_e^2 + m_\pi^2 - u)(s - m_e^2 - m_\pi^2) - m_\pi^2(2m_e^2 - t) - 2m_e^2 * m_\pi^2 \right) \\&= \frac{2e^4}{s^2} \left((m_e^2 + m_\pi^2)(s - u) + tm_\pi^2 - 4m_e^2 * m_\pi^2 \right)\end{aligned}$$

Ну, собственно, ура – мы получили $|M_{fi}|^2$ как лоренц-инвариантную величину.

Далее уже досчитываем сечение по формуле из «кинематических изысков».