

АКСИОНЫ

ПОДГОТОВИЛ СТУДЕНТ ГРУППЫ М23-114

КИСЕЛЁВ КИРИЛЛ

Математическая
интерлюдия:
Симметрии и их нарушение

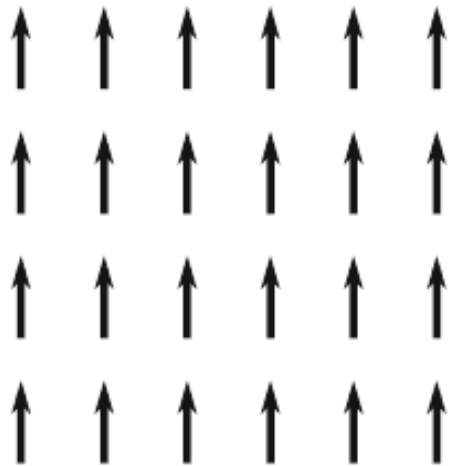
Явное нарушение симметрии

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu\phi)(\partial^\mu\phi)^* - \frac{m^2}{2}\phi\phi^* - \epsilon\phi^2$$

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu\phi)(\partial^\mu\phi)^* - \frac{m^2}{2}\phi\phi^* - \epsilon\text{Re}^2(\phi)$$

Сpontанное нарушение симметрии

Теорема Голдстоуна: при спонтанном нарушении симметрии системы в ней появляются безмассовые частицы – намбу-голдстоуновские бозоны.



$T < T_C$



$T > T_C$

В ферромагнетиках при температуре меньшей, чем температура Кюри T_C , наблюдается спонтанное нарушение симметрии.

Малые локальные возмущения в состоянии с нарушенной симметрией вызовут «спиновую волну», которую можно описать как безмассовую псевдо-частицу.

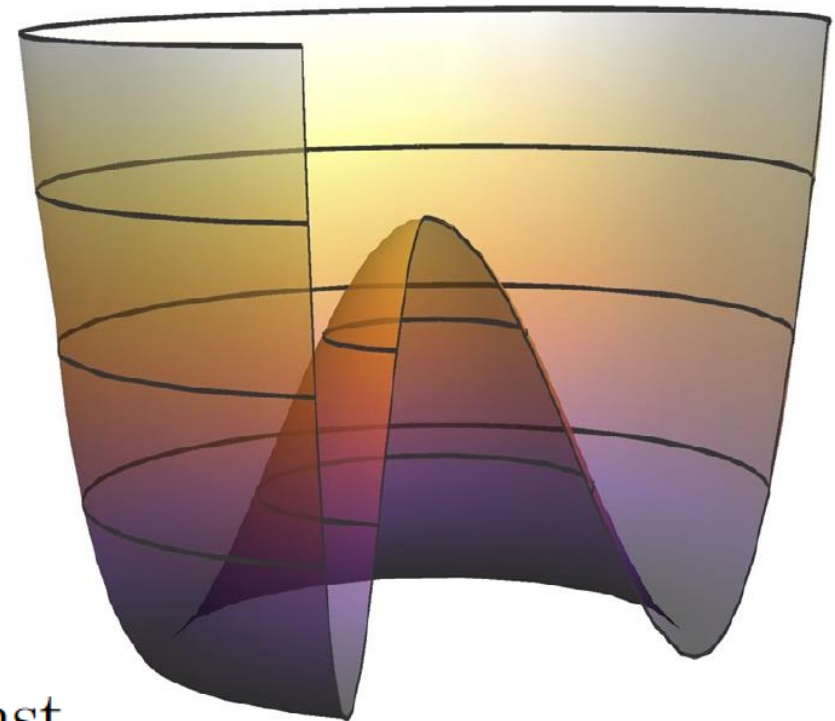
Пример спонтанного нарушения симметрии

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu \phi)(\partial^\mu \phi)^* - \left(-\frac{\mu}{2}\phi\phi^* + \frac{\lambda}{4}(\phi\phi^*)^2 \right)$$

U(1)-симметрия: $\varphi \rightarrow e^{i\alpha}\varphi \Rightarrow \mathcal{L} \rightarrow \mathcal{L}$

$$\phi = v + \phi_1(x) + i\phi_2(x), v = \frac{\mu}{\sqrt{\lambda}}$$

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu \phi_1)(\partial^\mu \phi_1) - \mu^2 \phi_1 \phi_1 + \frac{1}{2}(\partial_\mu \phi_2)(\partial^\mu \phi_2) + \text{const}$$



Пример спонтанного нарушения симметрии

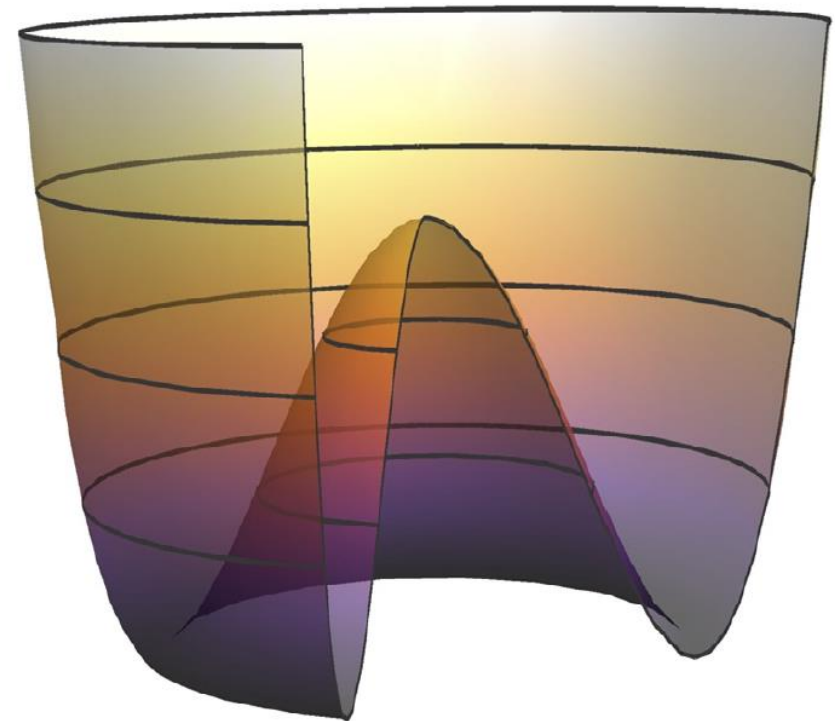
$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu\phi)(\partial^\mu\phi)^* - \left(-\frac{\mu}{2}\phi\phi^* + \frac{\lambda}{4}(\phi\phi^*)^2 \right)$$

U(1)-симметрия: $\phi \rightarrow e^{i\alpha}\phi \Rightarrow \mathcal{L} \rightarrow \mathcal{L}$

$$\phi = \rho(x)e^{i\theta(x)}$$

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu\rho)(\partial^\mu\rho) + \frac{\mu}{2}\rho^2 - \frac{\lambda}{4}\rho^4 + \rho^2(\partial_\mu\theta)(\partial^\mu\theta)$$

(спонтанное нарушение симметрии $\rho = v + \chi$)



Общий случай возникновения намбу-голдстоуновских бозонов

Пусть гамильтониан \mathcal{H} (и лагранжиан тоже) полей φ симметричен относительно преобразований какой-то группы G с N генераторами \hat{T}^a :

$$\varphi \rightarrow e^{i\theta_a \hat{T}^a} \varphi \Rightarrow \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$$

В общем случае вакуумное состояние φ_0 симметрично только относительно некоторой подгруппы G (с $0 \leq M \leq N$ генераторами), тогда для этих генераторов ($a \leq M$)

$$e^{i\theta_a \hat{T}^a} \varphi_0 \approx (\hat{1} + i\theta_a \hat{T}^a) \varphi_0 = \varphi_0 + i\theta_a \hat{T}^a \varphi_0 = \varphi_0, \quad \text{или } \hat{T}^a \varphi_0 = 0$$

Геометрически это означает, что в подпространстве полей φ , инвариантном относительно группы G , существует некоторая гиперповерхность размерности $(N-M)$, на которой $\mathcal{H} = \text{const}$.

Генераторы преобразований поля φ , которые обеспечивают «перемещение» по этой поверхности и будут соответствовать намбу-голдстоуновским бозонам (их количество $N-M$).

Конец математической интерлюдии

Структура сильного взаимодействия

$$\mathcal{L}_{\text{quark}} = i\bar{Q}\not{D}Q \quad D_\mu = \dots + g_s \frac{\hat{\lambda}_a}{2} G_\mu^a$$

$$\mathcal{L}_G = \dots - \frac{1}{8} \text{Tr}(\hat{G}_{\mu\nu} \hat{G}^{\mu\nu}) = \dots - \frac{1}{4} (G_{\mu\nu}^a G^{a,\mu\nu})$$

$$G_{\mu\nu}^a = \partial_\mu G_\nu^a - \partial_\nu G_\mu^a - g_s f_{bc}^a G_\mu^b G_\nu^c$$

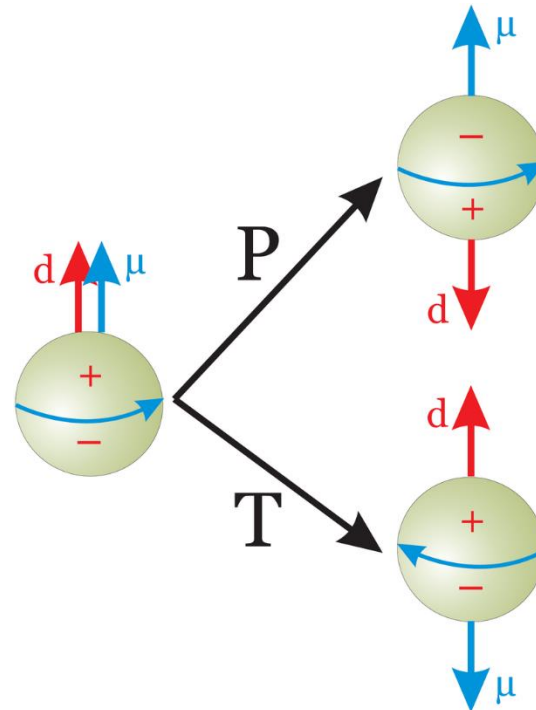
CP-нарушение в теории сильного взаимодействия

Не влияет на уравнения движения

$$\mathcal{L}_\theta = \frac{\theta}{32\pi^2} \text{Tr}(\hat{G}_{\mu\nu} \tilde{G}^{\mu\nu})$$

$$\tilde{G}^{\mu\nu} = \frac{\epsilon^{\mu\nu\alpha\beta}}{2} \hat{G}_{\alpha\beta} \quad \text{Дуальный тензор}$$

$$d_n \approx 3.6 \cdot 10^{-16} \cdot \theta \text{ e см}$$



CP-нарушение в теории сильного взаимодействия

Экспериментально измеренный электрический дипольный момент нейтрона:

$$d_n \leq 2.9 \cdot 10^{-26} \text{ е см (90\% C.L.)}$$



$$\theta \lesssim 10^{-10} \text{ Почему так мал?}$$

Что если существовало бы некоторое поле a , которое в лагранжиане имело бы только кинетические слагаемые (то есть его можно свободно сдвигать) и слагаемые вида $aG\tilde{G}$, и спонтанное нарушение симметрии этого поля фиксировало бы его в значении $-\theta$?

PQWW-модель (Peccei–Quinn–Weinberg–Wilczek)

Идея: ввести второй дублет бозонов Хиггса:

$$\begin{aligned}
 V(\phi_1, \phi_2) = & -\mu_1^2 \phi_1^\dagger \phi_1 - \mu_2^2 \phi_2^\dagger \phi_2 + \sum_{i,j} a_{ij} \phi_i^\dagger \phi_i \phi_j^\dagger \phi_j \\
 & + \sum_{i,j} b_{ij} \phi_i^\dagger \tilde{\phi}_i \phi_j^\dagger \phi_j + \sum_{i \neq j} c_{ij} \phi_i^\dagger \tilde{\phi}_j \phi_i^\dagger \tilde{\phi}_j + h.c.
 \end{aligned}$$

Потенциал симметричен относительно глобальной группы $U(1)$:

$$\phi_1 \rightarrow e^{i\beta} \phi_1; \quad \phi_2 \rightarrow e^{i\beta} \phi_2$$

Симметрия $U(1)_{PQ}$: $\phi_1 \rightarrow e^{i\alpha\Gamma_1} \phi_1; \quad \phi_2 \rightarrow e^{i\alpha\Gamma_2} \phi_2$

RQWW-модель

Взаимодействие с кварками:

$$\mathcal{L}_Y^q = -f_{ij}^{(u)} \bar{q}_{Lj} \phi_2 u_{Ri} - f_{ij}^{(u)} \phi_2^\dagger \bar{u}_{Ri} q_{Lj} - f_{ij}^{(d)} \bar{q}_{Lj} \phi_1 d_{Ri} - f_{ij}^{(d)} \phi_1^\dagger \bar{d}_{Ri} q_{Lj}$$

Взаимодействие с лептонами может происходить за счёт ϕ_1 или ϕ_2 :

$$\mathcal{L}_Y^l = -f_{ij}^{(l)} \bar{l}_{Li} \phi_1 e_{Rj} - f_{ij}^{(l)*} \phi_1^\dagger \bar{e}_{Rj} l_{Li} \quad \mathcal{L}_Y^l = -f_{ij}^{(l)} \bar{l}_{Li} \tilde{\phi}_2 e_{Rj} - f_{ij}^{(l)*} \phi_2 \bar{e}_{Rj} l_{Li}$$

Поле аксионов a возникает в фазах полей Хиггса:

$$\phi_1^0 = \frac{\nu_1 + \rho_1}{\sqrt{2}} e^{\frac{ip_1}{\nu_1}}; \quad \phi_2^0 = \frac{\nu_2 + \rho_2}{\sqrt{2}} e^{\frac{ip_2}{\nu_2}} \quad \nu = \sqrt{\nu_1^2 + \nu_2^2} = 247 \text{ GeV}$$

$$p_1 = \cos\theta \times a - \sin\theta \times h; \quad p_2 = \sin\theta \times a + \cos\theta \times h$$

PQWW-модель

Масса аксиона: $m_a \approx 6 \cdot 10^{-6} \text{ эВ} \left(\frac{10^{12} \text{ ГэВ}}{\nu/\mathcal{C}} \right)$

Взаимодействие аксиона PQWW с полями SM:

$$\mathcal{L}_Y^{a-q} = i \frac{a}{\nu} \left\{ m_u \left(\frac{1}{\chi} - N_g \frac{(\chi + \chi^{-1})}{1+Z} \right) \bar{u} \gamma_5 u + m_d \left(\chi - N_g \frac{(\chi + \chi^{-1})Z}{1+Z} \right) \bar{d} \gamma_5 d + \dots \right\}$$

$$\mathcal{L}_Y^{a-l} = i \frac{a}{\nu} (\chi m_e e \gamma_5 e + \chi m_\mu \mu \gamma_5 \mu + \chi m_\tau \tau \gamma_5 \tau)$$

$$\mathcal{L}_Y^{a-l} = i \frac{a}{\nu} \left(-\frac{m_e}{\chi} e \gamma_5 e - \frac{m_\mu}{\chi} \mu \gamma_5 \mu - \frac{m_\tau}{\chi} \tau \gamma_5 \tau \right)$$

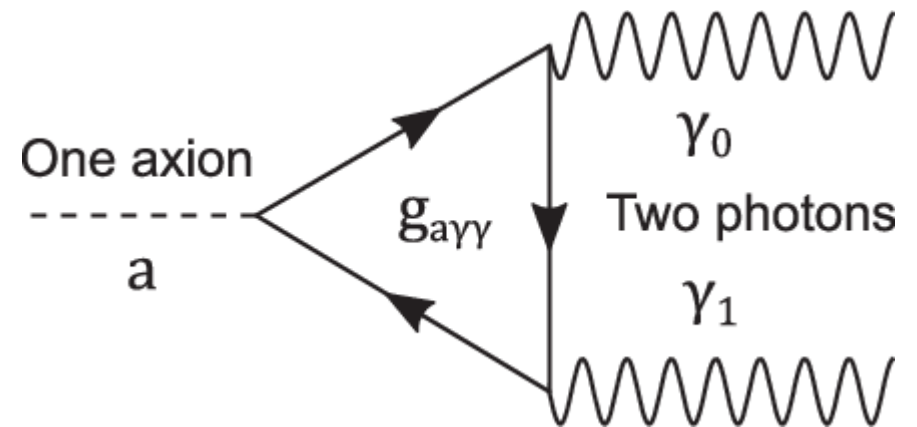
PQWW-модель

Взаимодействие с электромагнитными полями происходит через петлевые диаграммы:

Вид взаимодействия после интегрирования по петле:

$$\mathcal{L} \supset g_{a\gamma\gamma} a F \tilde{F}$$

Константа связи оказывается размерной!

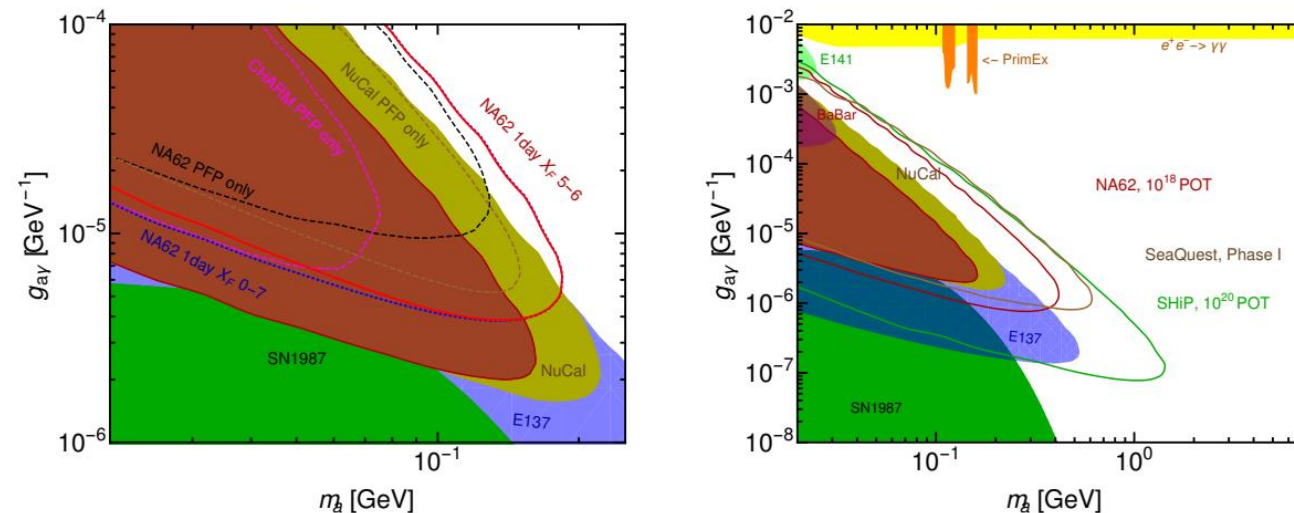


PQWW-модель

В модели PQWW значение ν фиксировано на энергетическом масштабе спонтанного нарушения электрослабой симметрии

$$\nu = \sqrt{\nu_1^2 + \nu_2^2} = 247 \text{ GeV}$$

Как следствие, взаимодействия аксиона с СМ оказываются слишком велики, поэтому **PQWW-модель исключена** ускорительными и beam-dump экспериментами:

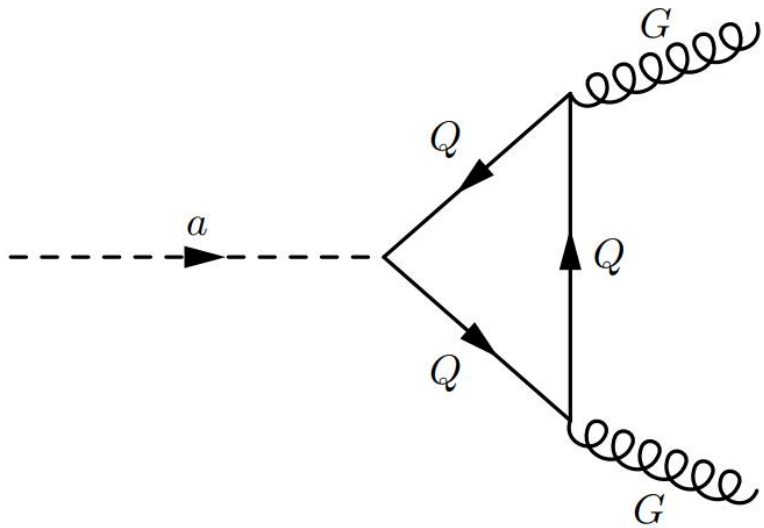


Модели невидимых аксионов.

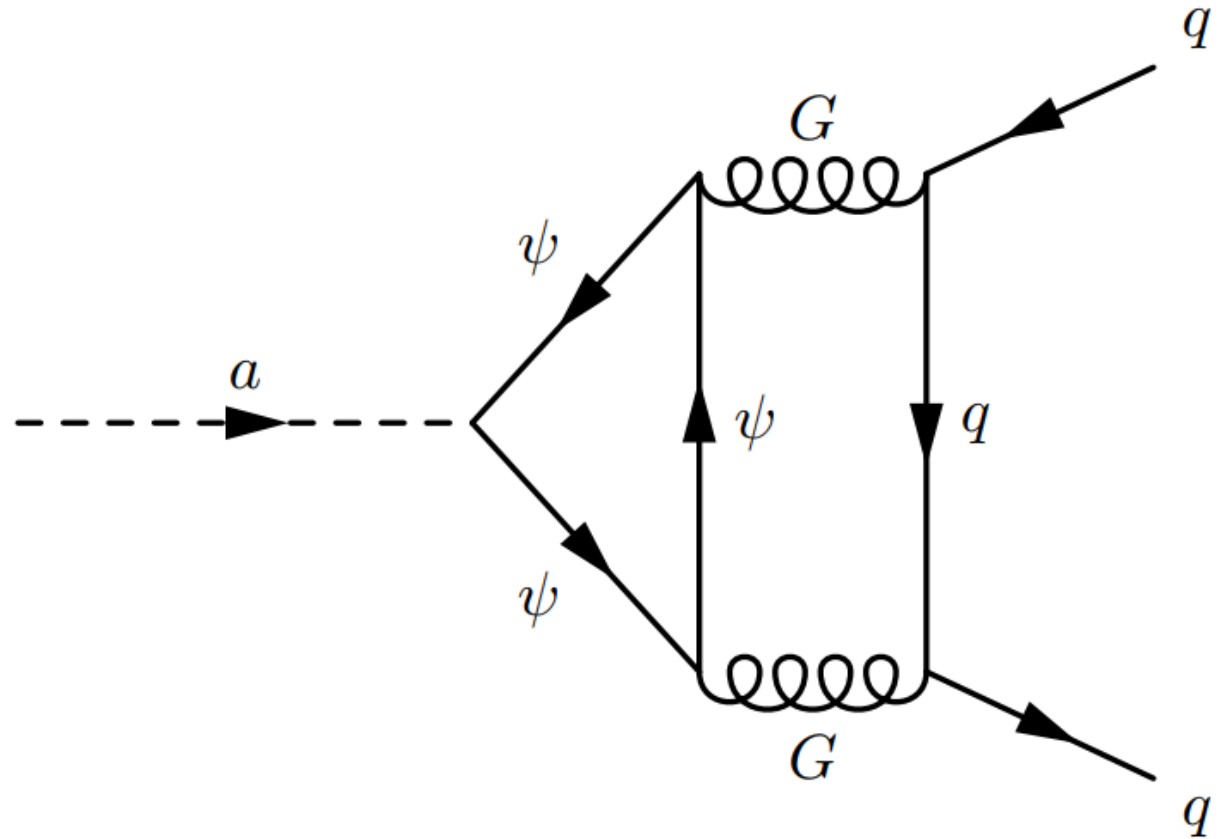
Идея: **не фиксировать энергетический масштаб ν** спонтанного нарушения симметрии Печчеи-Куинн на уровне 250 ГэВ, а сделать его больше (уменьшив таким образом силу взаимодействия аксионов и СМ).

В пределе значение ν может достигать до планковского масштаба.

Модели невидимых аксионов. KSVZ-модель (Kim–Shifman–Vainshtein–Zakharov)



Однако через петлевые...



Модели невидимых аксионов.

DFSZ-модель (Dine–Fischler–Srednicki–Zhitnitsky)

Рассматривается не один, а два дублета бозонов Хиггса H_u и H_d , но аксион находится в фазе другого поля φ – скаляра СМ, который взаимодействует с бозонами Хиггса:

$$V = \lambda_H \varphi^2 H_u H_d$$

В этой модели поля СМ имеют ненулевые заряды $U(1)_{PQ}$, а потому способны взаимодействовать с аксионом непосредственно, через слагаемые вида

$$\mathcal{L}_{a-q} \supset m_u \frac{a}{f_a} i \bar{u} \gamma^5 u$$

А ещё аксиомы могут
появляться в теории струн...

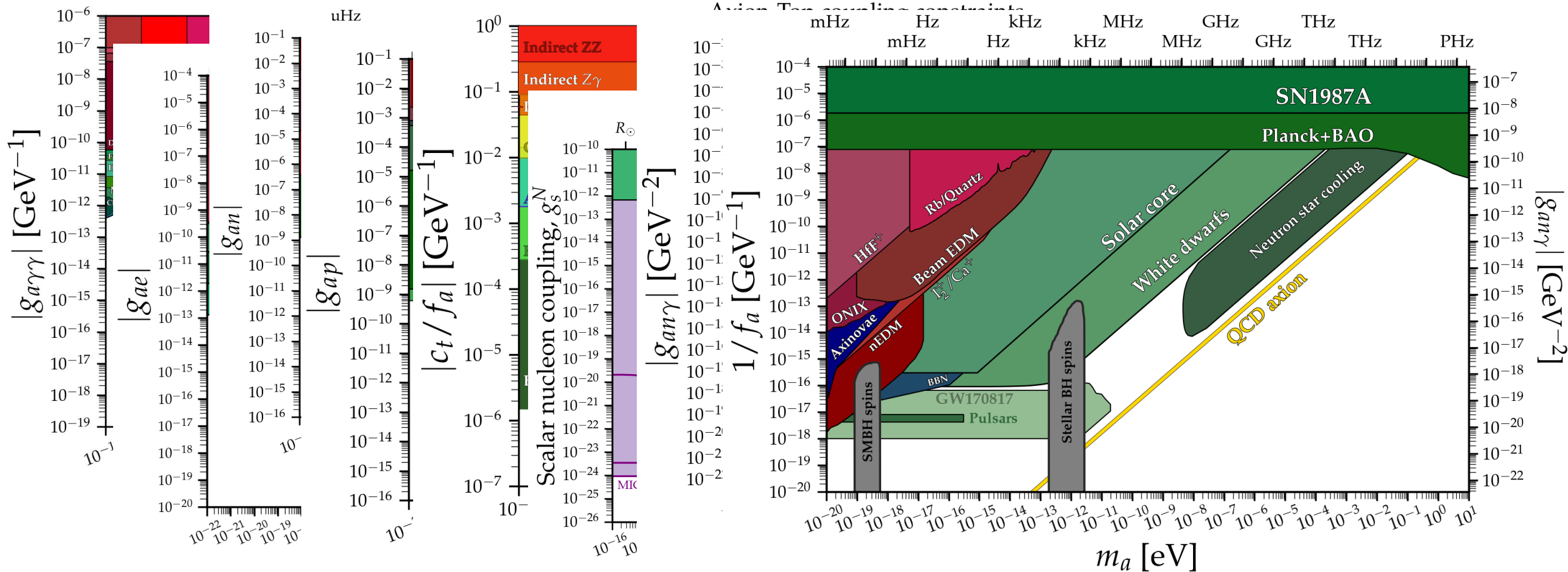
Аксионо-подобные частицы (АПЧ)

Рассматривается упрощённая модель, в которой масса новой частицы m_a и энергетический масштаб ν не связаны друг с другом, а являются свободными параметрами теории.

Плюсы: можно подгонять под почти любой эксперимент или астрофизику и космологию

Минусы: не решает проблему CP-нарушения сильного взаимодействия и не является следствием какой-то глубоко-лежащей теории

Разнообразие поиска аксионов и АПЧ (рубрика «Эксперименты»)



Заключение. Логика повествования

- В результате исследования топологической структуры группы $SU(3)$ можно записать в лагранжиан CP-нарушающее θ -слагаемое
- Эксперимент показывает, что безразмерный параметр θ очень мал
- Для динамического зануления θ придумывается новая глобальная симметрия $U(1)_{PQ}$ и некоторые поля, имеющие сопряжённые этой симметрии заряды
- Симметрия спонтанно нарушается, что порождает псевдоскалярный бозон – аксион
- В зависимости от способа введения полей аксион может по-разному взаимодействовать с СМ

Спасибо за терпение!
