

УДК 539.12-17

DOI: 10.17223/00213411/62/9/81

С.К. АБДУЛЛАЕВ, Э.Ш. ОМАРОВА

РАСПАДЫ ХИГГС-БОЗОНОВ $H(h; A)$ НА ДВА ФОТОНА (ГЛЮОНА)

В рамках Минимальной суперсимметричной стандартной модели исследованы каналы распада хиггс-бозонов на циркулярно поляризованные фотоны (глюоны): $H(h; A) \rightarrow \gamma\gamma(gg)$. Получены аналитические выражения для вероятностей соответствующих распадов и изучена зависимость их от массы хиггс-бозонов.

Ключевые слова: Минимальная суперсимметричная стандартная модель, хиггс-бозон, ширина распада, константа связи.

Введение

Стандартная модель (СМ), основанная на локальной калибровочной симметрии $SU_C(3) \times SU_L(2) \times U_Y(1)$, удовлетворительно описывает физику сильных и электрослабых взаимодействий между кварками, лептонами и калибровочными бозонами [1–3]. В теорию введен дублет

скалярных полей $\Phi = \begin{pmatrix} \Phi^+ \\ \Phi^0 \end{pmatrix}$, нейтральная компонента которой обладает отличным от нуля вакуум-

ным значением. В результате спонтанного нарушения симметрии из-за квантовых возбуждений скалярного поля появляется новая частица – хиггс-бозон, а за счет взаимодействия с этим полем калибровочные бозоны (W^\pm, Z^0), кварки и заряженные лептоны приобретают массу. Этот механизм генерации масс фундаментальных частиц известен как хиггсовский механизм спонтанного нарушения калибровочной симметрии.

Открытие хиггс-бозона осуществлено коллаборациями ATLAS и CMS на Большом адронном коллайдере в 2012 г. [4, 5] (см. также обзоры [6–8]). С открытием хиггс-бозона массой около 125 ГэВ найдена недостающая частица в здании СМ, и этим начался новый этап исследований по выяснению природы данной частицы.

Надо отметить, что наряду со СМ в литературе широко обсуждается и Минимальная суперсимметричная стандартная модель (МССМ) [1, 9–12]. Здесь, в отличие от СМ, вводится два дублета скалярного поля с гиперзарядами -1 и $+1$:

$$\Phi_1 = \begin{pmatrix} H_1^0 \\ H_1^- \end{pmatrix}, \quad \Phi_2 = \begin{pmatrix} H_2^+ \\ H_2^0 \end{pmatrix}.$$

Чтобы получить физические поля хиггс-бозонов, скалярные поля Φ_1 и Φ_2 записываются так:

$$\varphi_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} v_1 + H_1^0 + iP_1^0 \\ H_1^- \end{pmatrix}, \quad \varphi_2 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} H_2^+ \\ v_2 + H_2^0 + iP_2^0 \end{pmatrix},$$

где H_1^0, P_1^0, H_2^0 и P_2^0 – поля, описывающие возбуждения системы относительно вакуумных состояний $\langle \varphi_1 \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} v_1$ и $\langle \varphi_2 \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} v_2$.

Смешивая поля H_1^0 и H_2^0 , получаем СР-четные H - и h -бозоны (угол смешивания α):

$$\begin{pmatrix} H \\ h \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \\ -\sin \alpha & \cos \alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} H_1^0 \\ H_2^0 \end{pmatrix}.$$

Аналогично смешивают поля P_1^0 и P_2^0 , H_1^\pm и H_2^\pm (угол смешивания β):

$$\begin{pmatrix} G^0 \\ A \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \beta & \sin \beta \\ -\sin \beta & \cos \beta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} P_1^0 \\ P_2^0 \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} G^\pm \\ H^\pm \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \beta & \sin \beta \\ -\sin \beta & \cos \beta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} H_1^\pm \\ H_2^\pm \end{pmatrix}.$$

Уважаемые читатели!

Доступ к полнотекстовой версии журнала
«Известия высших учебных заведений. Физика»
осуществляется на платформе
Научной электронной библиотеки eLIBRARY.RU
на платной основе:

<https://elibrary.ru/contents.asp?titleid=7725>