

эффекте, узкие спектральные линии испускаются квантовыми генераторами — мазерами и лазерами.

Лит.: Konjevic N., Dimitrijevic M. S., Wiese W. L., Experimental stark widths and shifts for spectral lines of neutral atoms, *J. Phys. Chem. Ref. Data*, 1984, v. 13, № 3, p. 619; Konjevic N., Dimitrijevic M. S., Experimental stark widths and shifts for spectral lines of positive ions, там же, p. 649; см. также лит. при ст. Уширение спектральных линий.

E. A. Юков.

ШИРИНА УРОВНЯ — неопределённость энергии квантовомеханической системы (атома, молекулы и др.), обладающей дискретными уровнями энергии ε_k в состоянии, к-рое не является строго стационарным. Ш. у. $\Delta\varepsilon_k$, характеризующая размытие уровня энергии, его уширение, зависит от ср. длительности пребывания системы в данном состоянии — времени жизни на уровне τ_k и, согласно **неопределённостям соотношению** для энергии и времени, $\Delta\varepsilon_k \approx h/\tau_k$. Для строго стационарного состояния системы $\tau_k = \infty$ и $\Delta\varepsilon_k = 0$. Время жизни τ_k , а следовательно, и Ш. у. обусловлены возможностью **квантовых переходов** системы в состояния с др. энергиями. Для свободной системы (напр., для изолир. атома) спонтанные излучат. переходы с уровня ε_k на нижележащие уровни ε_i ($\varepsilon_i < \varepsilon_k$) определяют радиационную, или **естественную**, Ш. у.:

$(\Delta\varepsilon)_{\text{рад}} \approx h A_k$, где $A_k = \sum_i A_{ki}$ — полная вероятность спонтанного испускания с уровня ε_k , A_{ki} — Эйнштейна коэффициенты для спонтанного испускания. Уширение уровня может быть вызвано также спонтанными безызлучат. переходами, напр. для радиоакт. атомного ядра — **альфа-распадом**. Ширина атомного уровня очень мала по сравнению с энергией уровня. В др. случаях (напр., для возбуждённых ядер, вероятность квантовых переходов к-рых обусловлена испусканием нейтронов и очень велика) Ш. у. может стать сравнимой с расстоянием между уровнями. Любые взаимодействия, увеличивающие вероятность перехода системы в др. состояния, приводят к дополнит. уширению уровней. Примером может служить уширение уровней атома (иона) в плазме в результате его столкновения с ионами и электронами (см. *Излучение плазмы*). В общем случае полная Ш. у. пропорц. сумме вероятностей всех возможных переходов с этого уровня — спонтанных и вызванных разл. взаимодействиями.

Лит. см. при ст. Ширина спектральной линии. М. А. Ельяшевич.

ШИРОКИЕ АТМОСФЕРНЫЕ ЛИВНИ — потоки **лентонов** (электронов, мюонов) и **адронов**, возникающие в атмосфере в результате взаимодействия первичных космич. частиц сверхвысокой энергии ($\varepsilon_0 > 10^5$ ГэВ) с ядрами атомов воздуха. Поперечные размеры Ш. а. л. достигают неск. км. Ш. а. л. обнаруживаются и изучаются с помощью систем **детекторов** частиц, расположенных в горизонтальной плоскости и включённых в схему совпадений (см. *Совпадений метод*). Развиты также методы регистрации черенковского и ионизац. свечения атмосферы под воздействием Ш. а. л. и радиоизлучения Ш. а. л. Ливни впервые обнаружены П. Оже (P. Auger) и Р. Маза (R. Maze) в 1938 с помощью системы газоразрядных детекторов, расположенных на одной плоскости на расстояниях ~100 м друг от друга. В 1949 на Памире были зарегистрированы Ш. а. л. при раздвижении детекторов до 1 км.

Источником Ш. а. л. являются **электронно-ядерные ливни**, порождаемые космич. протонами и более тяжёлыми ядрами с последующим развитием электронно-фотонного и ядерного каскадов в атмосфере. Углы вылета частиц в первом акте взаимодействия адрона, вызывающего Ш. а. л., малы: $\theta \lesssim 10^{-5}$ рад. Поэтому развитие каскада происходит по направлению движения первичной частицы и Ш. а. л. имеет осевую симметрию относительно этого направления (небольшие отклонения от осевой симметрии могут возникать под влиянием магн. поля Земли). Плотность частиц максимальна около оси и уменьшается с расстоянием. С расстоянием от оси меняется и состав частиц в ливне. Вблизи оси 98% всех частиц составляют электро-

ны (и фотоны) с небольшой примесью адронов высокой энергии. На расстояниях ~200 м электроны составляют лишь 80% потока, а остальные 20% — мюоны, к-рые появляются в ливне из-за распада заряж. пионов и каонов. Возникнув на больших высотах, где атмосфера разрежена, мюоны слабо поглощаются при дальнейшем движении к поверхности Земли и успевают до уровня наблюдения отойти на значит. расстояние от оси ливня.

Ш. а. л. можно представить в виде тонкого диска, состоящего из частиц, движущихся со скоростью, близкой к с, по направлению первичной частицы (рис. 1). В центре толици-

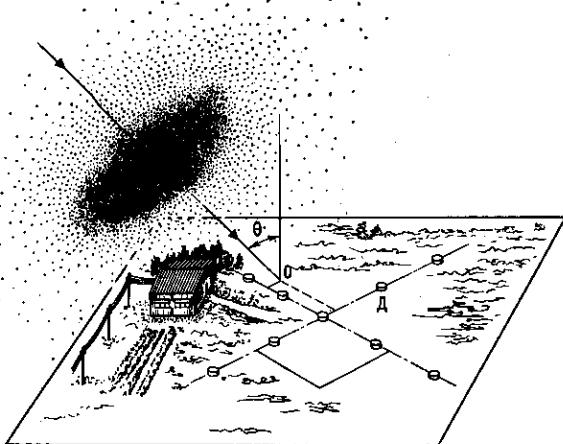


Рис. 1. Диск, образованный частицами широкого атмосферного ливня, приближается к установке под углом θ ; Д — детекторы.

на диска минимальна (~1,5 м), а на больших расстояниях увеличивается и на расстоянии 100 м от оси может достигать 50 м. В переднем фронте диска движутся электроны, частицы большой массы запаздывают и насыщают «хвост» Ш. а. л. Фронт диска имеет кривизну, радиус к-рой на расстоянии ≥ 200 м от оси ~1,5 км.

В электронно-ядерном ливне, генерированном первичной космич. частицей, часть её энергии передаётся нейтральным π -мезонам π^0 . Распадаясь, они дают начало электронно-фотонному каскаду. Заряж. пионы после распада образуют мюоны и нейтрино, к-рые достигают поверхности Земли. Одна половина энергии сохраняется у адриона высокой энергии, к-рый порождает следующий электронно-ядерный ливень. Этот процесс повторяется многократно. В земной атмосфере укладывается до десятка пробегов ядерного взаимодействия λ (рис. 2). Совокупность электронно-фотонных каскадов, а также мюонов и др. частиц от всех последовательных взаимодействий и образует Ш. а. л.

Прямые данные о ядерном составе космич. лучей и характеристиках элементарного акта взаимодействия в области сверхвысоких энергий отсутствуют. Однако сравнение результатов расчёта с экспериментом позволяет сделать заключения об изменениях характеристиках элементарного акта и ядерного состава космич. лучей с ростом энергии.

Ряд особенностей Ш. а. л. может быть понят на основе теории **электронно-фотонных ливней**. Напр., поперечный размер электронной компоненты Ш. а. л. определяется кулоновским рассеянием электронов и, следовательно, его среднеквадратичный радиус $\sqrt{\langle R^2 \rangle} = 0,9 r_0$, где r_0 — мольеровский радиус, $r_0 = 9,5 \text{ г}/\text{см}^2$ (70 м на уровне моря). Среднеквадратичный радиус Ш. а. л., выраженный в единицах r_0 , не зависит от высоты (радиус, выраженный в метрах, уменьшается с глубиной в атмосфере). Величина $\sqrt{\langle R^2 \rangle}$ не зависит и от энергии первичной частицы, вызвавшей ливень, но реальный размер ливня, т. е. расстояние от оси, на к-ром ещё существуют коррелированные части-