

шим магн. полям, но экономически невыгодно; размеры У. уменьшаются, но возрастает количество дорогого и энергоёмкого криогенного оборудования.

Менее жёстко определены минимально допустимые значения B . В У. с железным ярмом $B_{\text{мин}}$ не должно быть меньше $(6-10) \cdot 10^{-3}$ Тл, т. к. при меньших полях слишком большой вклад в полную величину магн. индукции начинают вносить остаточные магн. поля, пространственное распределение к-рых обычно бывает неблагоприятным. Отношение $B_{\text{макс}}/B_{\text{мин}}$, а следовательно, и отношение импульсов эжектируемых и инъектируемых частиц в У. с обычными магнитами не может поэтому превосходить 200—300. В сверхпроводящих магн. системах этот диапазон оказывается ещё меньше, т. к. при малых полях на пространств. распределении магн. индукции сильно сказываются вихревые токи в сверхпроводящих проводниках. Указанные ограничения — одна из причин, приводящих к тому, что все крупные ускорит. комплексы содержат неск. последовательно работающих У.: линейный У.—инжектор, один или неск. промежуточных У.—бустеров, конец, основной У., доводящий заряд. частицы до предельной энергии, и, возможно, накопительное кольцо.

Схема ускорит. комплекса ЦЕРН приведена на рис. 6.

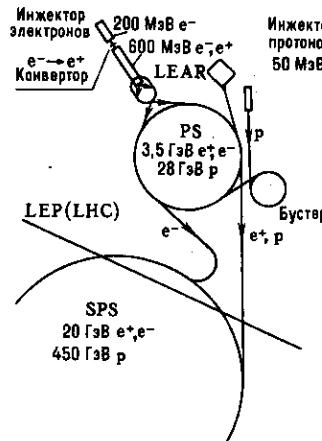


Рис. 6. Схема ускорительного комплекса ЦЕРН (Швейцария).

Энергии 7 ТэВ, а в дальнейшем и на ускорение ионов.

Для инъекции в LHC будет использоваться ускоритель SPS (Super Proton Synchrotron), на выходе к-рого протоны имеют энергию ~450 ГэВ. Периметр этого ускорителя 6,9 км, он расположен под землёй на глубине 40 м. SPS получает тяжёлые частицы от протонного синхротрона PS, в к-рый, в свою очередь, протоны и ионы попадают из бустера «Изольда», а электроны и позитроны — из бустера ERA.

В России наиб. протонный (и ионный) У. (70 ГэВ) работает в Протвино (ок. Серпухова, Моск. обл.). При нём начато сооружение ускорительно-накопительного центра (УНЦ) с периметром 21 км. Он рассчитан на ускорение протонов и антипротонов до энергии 3 ТэВ. В Международном объединённом ин-те ядерных исследований (ОИЯИ, г. Дубна, Моск. обл.) работает протонный синхротрон, ускоряющий протоны до 9 ГэВ, фазotron и сверхпроводящий У. ионов — нуклон, ускоряющий ионы до энергии 6 ГэВ/нуклон.

В Ин-те теоретич. и эксперим. физики (ИТЭФ, Москва) протонный синхротрон ускоряет протоны до энергии 9 ГэВ.

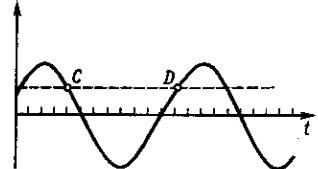
Фазовые колебания. Как уже отмечалось, в резонансных У. пучок ускоряемых частиц самопроизвольно разделяется на сгустки. Центр. частицы сгустков очередной раз подходят к ускоряющему зазору (в циклич. У.) или к очередному ускоряющему зазору (в линейных У.) в те моменты времени, когда фаза ускоряющего ВЧ-напряжения имеет нужное значение. Такие частицы наз. равновесными. Др. части-

цы сгустка в процессе ускорения колеблются около равновесной, то опережая её, то отставая от неё. Эти колебания наз. фазовыми. Они сопровождаются колебаниями энергии и импульса ускоряемых частиц относительно энергии и импульса равновесной частицы.

Рассмотрим фазовое движение в линейном У. Будем для простоты считать, что ускоряющие зазоры настолько коротки, что частицы проходят их практически мгновенно. Пусть нек-рая частица подошла к зазору позже, чем равновесная. Чтобы она начала её догонять, она должна получить больше энергии при прохождении зазора. Наоборот, частица, пришедшая к зазору раньше равновесной, должна получить меньше энергии.

На рис. 7 синусоидальная кривая изображает изменя-

Рис. 7. К обсуждению принципа автофазировки.



ющуюся во времени напряжённость E ускоряющего ВЧ-поля. Штриховая линия отмечает напряжённость, к-рая должна существовать в момент прохождения равновесной частицы, чтобы она вовремя подошла к следующему зазору. На каждом периоде изменения E есть две такие точки: C и D . Легко, однако, видеть, что движение устойчиво только в точке C . Лишь в этой точке в более поздние моменты времени напряжённость поля возрастает, а в более ранние снижается.

Детальный анализ продольного движения частиц показывает, что при достаточной амплитуде ВЧ-колебаний всегда существует область устойчивого фазового движения — в данном случае область, расположенная вокруг точки C . Это утверждение наз. принципом *автофазировки*.

В циклическом У. от энергии зависит не только скорость частиц, но и длина пути, проходимого ими от предыдущего ускоряющего зазора до последующего (если их нескользко), а также периметр траектории. Введём коэф. удлинения орбит

$$\alpha = \frac{dL/L}{dp/p}, \quad (5)$$

где L — периметр орбиты, p — импульс частицы. Изменение времени, затрачиваемого частицей на обращение в У., зависит от её импульса и описывается ф-лой

$$\frac{dt}{t} = \left(\alpha - \frac{1}{\gamma^2} \right) \frac{dp}{p}, \quad (6)$$

где γ — лоренц-фактор частицы, $\gamma = [1 - (v/c)^2]^{-1/2}$. В линейных У. $\alpha = 0$, и устойчивой является точка C . В циклическом У. при $\gamma^{-2} > \alpha$ устойчива точка C , а при $\gamma^{-2} < \alpha$ — точка D . Энергия, при к-рой эти точки меняются местами, соответствует соотношению

$$\alpha \gamma^2 = 1 \quad (7)$$

и наз. критической энергией (в англ. литературе — transition energy). В этой точке фаза ускоряющего напряжения должна быть переброшена из одной «синхронной» точки в другую. При подходе к критич. энергии частоты фазовых колебаний (в циклических У. они часто наз. радиально-фазовыми) снижаются и фазовые размеры сгустков резко уменьшаются, а разброс частиц по импульсам (и по энергии) увеличивается. В момент перехода через критич. энергию усиливается влияние разл. вида неустойчивостей. В зависимости от особенностей конструкции У.—от величины α — критич. энергия может лежать внутри или вне рабочего диапазона энергий.

Проблема понеречной устойчивости. Бетатронные колебания. В крупных кольцевых У. за время ускорения частицы проделывают путь, измеряемый сотнями тысяч или даже