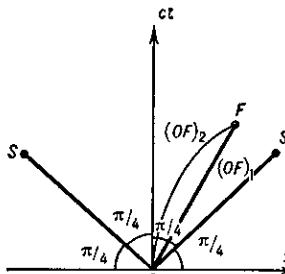


на области абр. будущего, абр. прошлого и абр. удалённого по отношению к событию, изображаемому точкой в вершине конуса.

М. л. свободных частиц (как массивных, так и безмассовых) в п.-в. Минковского изображаются прямыми, напр. для массивной частицы $x^1 = u^1 s$, где u^1 — постоянная 4-скорость. Частицы, движущиеся под действием внешн. сил, будут изображаться искривлёнными М. л. (рис.). Прямая, соединяющая две точки, разделённые временнеподобным интервалом в п.-в.

Мировые линии в пространстве-времени Минковского, описывающие одномерное движение вдоль оси x . $(OF)_1$ и $(OF)_2$ — отрезки мировой линии массивной частицы, движущейся свободно (индекс 1) и под действием сил (индекс 2); прямая мировой линии (OF) , отвечает максимальному значению «длины» $f ds$ в пространстве Минковского

между точками O и F ; OS и OS' — отрезки мировых линий безмассовых частиц (световых лучей); совокупность таких мировых линий для движения в трёх пространственных измерениях образует световой конус.



Минковского, имеет макс. длину по сравнению с искривлёнными М. л. Действительно, выбирая инерц. систему отчёта, в к-рой частица, описываемая данной прямой, покоятся, найдём, что длина отрезка прямой равна (умноженному на c) промежутку времени частицы, измеряемому по неподвижным часам, к-рый всегда больше промежутка времени, измеренного по движущимся часам.

В общей теории относительности М. л. свободных частиц изображаются геодезическими линиями в искривлённом п.-в., описывающим данное гравитацио. поле. В псевдоримановом пространстве (сигнатуры — 2) временнеподобные геодезические также являются кривыми макс. длины и, как и прямые в п.-в. Минковского, характеризуются тем, что касат. вектор к ним переносится параллельно вдоль М. л. Для безмассовых частиц М. л. являются изотропными геодезическими в рассматриваемом искривлённом п.-в. Изучение положения изотропных геодезических в искривлённом п.-в. важно для понимания его причинной структуры, оно лежит также в основе алгебраич. классификации полей тяготения по А. З. Петрову (см. Тяготение). М. л. частиц, испытывающих, помимо гравитационных, воздействие сил иной природы, изображаются кривыми в псевдоримановом пространстве общей теории относительности, отличными от геодезич. линий.

Лит. см. при ст. Относительности теория, Тяготение. Д. В. Гальцов.

МЛЁЧНЫЙ ПУТЬ — 1) Галактика. 2) Светлая полоса на ночном небе — проекция на небесную сферу удалённых (от Солнца) звёзд Галактики, близких к её плоскости. Повыш. яркость этой полосы обусловлена повыш. концентрацией звёзд в плоскости Галактики.

МНЯМОЕ ИЗОБРАЖЕНИЕ — оптич. изображение предмета, создаваемое расходящимся пучком лучей, прошедшими оптич. систему, если мысленно продолжить их в обратном направлении до пересечения. М. и., в отличие от действительного, нельзя получить на экране или фотоплёнке. Для того чтобы расходящийся пучок световых лучей превратить в сходящийся, нужно на их пути поместить собирающую оптич. систему. В частности, такой системой является глаз человека, изображение в этом случае получается на сетчатке. Простейший пример М. и. — изображение предмета в плоском зеркале. Подробнее см. Изображение оптическое.

МНОГОДОЛИНЫЕ ПОЛУПРОВОДНИКИ — полупроводники с гл. экстремумом энергетич. зоны (дном зоны проводимости \mathcal{E}_c или вершиной валентной зоны \mathcal{E}_v), расположенным в точке импульсного простран-

ства с $\mathbf{k} \neq 0$ (см. Зонная теория). В этом случае существует не один, а неск. эквивалентных экстремумов, причём изоэнергетич. поверхности, построенные вблизи них, — эллипсоиды, переходящие друг в друга при преобразованиях симметрии Бриллюэна зоны. Окрестности эквивалентных экстремумов с эллипсоидальными изоэнергетич. поверхностями получили назв. долин. Энергетич. спектр такого полупроводника наз. многодолинным. Эллипсоидам соответствует анизотропный закон дисперсии носителей заряда $\mathcal{E}(\mathbf{p})$, записанный в осях эллипсоида:

$$\mathcal{E}^\alpha(\mathbf{p}) = \frac{1}{2} \left(\frac{p_x^2}{m_x} + \frac{p_y^2}{m_y} + \frac{p_z^2}{m_z} \right), \quad (1)$$

где квазимпульс $\mathbf{p} = \hbar \mathbf{k}$ отсчитывается от экстремума α -й долины, а $m_{x,y,z}^{-1}$ — гл. значения тензора обратной эффективной массы в долине. Если экстремумы расположены на осях симметрии 3-го и 4-го порядков зоны Бриллюэна, то две из трёх масс совпадают. При этом изоэнергетич. поверхности — эллипсоиды вращения с осями вращения, совпадающими с осями симметрии кристалла (рис. 1). Общая изоэнергетич. поверхность $\mathcal{E}(\mathbf{p}) = \text{const}$ — совокупность эллипсоидов.

В состоянии термодинамич. равновесия носители заряда распределены поровну между долинами; поэтому в М. п. неск. (по числу долин) типов носителей. Они имеют одинаковые минимумы (или максимумы) энергии и в этом смысле эквивалентны. Однако эф. массы и, следовательно, подвижности при данном направлении движения носителей различны для разных долин [1].

Анизотропия подвижности не нарушает симметрии равновесных электрич., магн., эл.-механич. и др. свойств кристалла, т. к. они определяются суммарным вкладом всех эквивалентных долин. Напр., в кристаллах кубич. сингонии электропроводность и постоянная Холла в слабых полях изотропны.

Анизотропные свойства носителей в долинах проявляются при исследовании циклотронного резонанса, частота к-рого $\omega_c = eH/cm_e$, где H — напряжённостьмагн. поля, e — заряд электрона, m_e — циклотронная эф. масса, определяемая в случае эллипсоидальных изоэнергетич. поверхностей соотношением

$$\left(\frac{1}{m_e} \right)^2 = \frac{\cos^2 \theta}{m_x^2} + \frac{\sin^2 \theta}{m_\perp m_z}, \quad (2)$$

где m_\parallel — продольная эф. масса (вдоль оси эллипса), m_\perp — поперечная масса, θ — угол между осью и Н. Т. к. угол θ для разл. долин разный, то ω_c в разных долинах также различны.

Др. способ идентификации анизотропии носителей в долинах даёт анизотропия магнетосопротивления. В случае изотропного закона дисперсии носителей поперечное магнетосопротивление изотропно, а продольное отсутствует. В М. п. они оба отличны от 0 и анизотропны, причём характер анизотропии зависит от расположения долин в зоне Бриллюэна.

Междолинное перераспределение носителей. Эквивалентность долин может быть нарушена внеш. воздействием, напр. одностороннее сжатие кристалла вызывает разл. энергетич. смещение эквивалентных максимумов. В результате энергия носителей в одних долинах увеличивается, в других уменьшается. При этом равновесное заполнение долин становится неодинаково

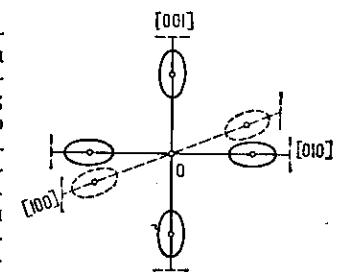


Рис. 1. Изоэнергетические поверхности электрона в зоне Бриллюэна для Si; пунктир — граница зоны Бриллюэна.