

N_i для линий разл. мультиплетов находят темп-р у в возбуждения T_{ex} (обычно по наклону графика зависимости $\lg N_i$ от потенциала возбуждения E_{ex}) и полное число атомов данного элемента на рассматриваемой стадии ионизации N_r . По найденным N_r для элементов, у к-рых в исследуемом спектре присутствуют линии двух стадий ионизации, с помощью Саха формулы определяют темп-р ионизации T_i и концентрацию свободных электронов n_e . Используя эти данные, по ф-ле Саха находят числа атомов налуче зрения на др. стадиях ионизации, не представленных линиями в данном спектре, и, следовательно, полное число атомов данного элемента налуче зрения. Т. о. определяется хим. состав звёздных атмосфер. Используя найденную полную К. р. и измерив W_λ линий, у к-рых неизвестны силы осцилляторов, находят значения последних (т. н. солнечные и звёздные силы осцилляторов).

Лит.: Соболев В. В., Курс теоретической астрофизики, 3 изд., М., 1985; Каули Ч., Теория звёздных спектров, пер. с англ., М., 1974.

Л. И. Антипова.

КРИВИЗНА — количеств. характеристика, описывающая отклонение кривой, поверхности, риманова пространства и др. соответственно от прямой, плоскости, евклидова пространства и др. Обычно понятие К. вводится локально, т. е. в каждой точке. В декартовых координатах $r = (x, y)$ плоская кривая задаётся параметрически: $r = r(t)$, $a \leq t \leq b$ (для кривой, заданной ф-цией $y=f(x)$, параметром служит координата x). Среди всех возможных параметров наиб. удобен натуральный,

равный длине кривой: $l(t) = \int_a^t |\dot{r}| dt = \int_a^t (\dot{x}^2 + \dot{y}^2)^{1/2} dt$.

Для натурального параметра скорость $v = dr/dt$ — единичный вектор, меняющий лишь направление, а величина ускорения $k = |d^2r/dt^2|$ наз. К. Для произвольного параметра t $k = |\ddot{x} - \dot{x}\dot{y}|(x^2 + y^2)^{-3/2}$. Радиусом кривизны наз. число k^{-1} . В случае пространственной кривой кроме К. требуется ещё одна характеристика — кручение и.е. Для такой кривой единичный вектор $n = -k^{-1}d^2r/dt^2$ наз. нормалью, а векторное произведение $b = [v, n]$ — бинормалью. Вместе с v они образуют ортогональный репер, вращение к-рого при движении вдоль кривой описывается ф-лами Фрезе:

$$dv/dt = kn, dn/dt = -kv - xb, db/dt = xn,$$

коэф. x и наз. кручением. Кривизна поверхности определяется след. образом. Через нормаль к поверхности в данной точке проводят всевозможные плоскости. Сечения поверхности этими плоскостями наз. нормальными сечениями, а К. нормальных сечений в этой точке — нормальными К. Макс. и мин. из нормальных К. наз. главными К. Если k_1 и k_2 — главные К., то величины $K = k_1 k_2$ и $M = (k_1 + k_2)/2$ наз. соответственно полной (или гауссовой) кривизной и средней кривизной поверхности в данной точке. Напр., со ср. кривизной поверхности жидкости связано избыточное давление газа (см. Лапласа закон). Кривизну риманова пространства обычно характеризуют с помощью кривизны тензора, или Римана тензора.

Лит.: Рашевский П. К., Риманова геометрия и тензорный анализ, 3 изд., М., 1967; Фок В. А., Теория пространства, времени и тяготения, 2 изд., М., 1961; Дубровин Б. А., Новиков С. П., Фоменко А. Т., Современная геометрия, 2 изд., М., 1986.

Б. И. Алхимов.

КРИВИЗНА ПОЛЯ ИЗОБРАЖЕНИЯ — одна из aberrаций оптических систем, заключающаяся в том, что поверхность наилучшей фокусировки не совпадает с фокальной плоскостью, а оказывается искривлённой. Радиус кривизны R этой поверхности определяется ф-лой

$$\frac{1}{R} = \sum_{i=1}^k \frac{1}{r_i} \left(\frac{1}{n_i} - \frac{1}{n_{i-1}} \right),$$

где n_{i-1} и n_i — показатели преломления до и после i -й

преломляющей поверхности, а r_i — её радиус кривизны. Комбинируя линзы с разл. n и r , добиваются уничтожения этой aberrации.

Г. Г. Слюсарев.

КРИВИЗНА ПРОСТРАНСТВА-ВРЕМЕНИ — выражает отличие геом. свойств реального пространства-времени от свойств плоского псевдоевклидова пространства-времени частной (специальной) относительности теории, вызываемое гравитацией физ. материи всех видов (см. Кривизны тензор, Тяготение).

КРИВИЗНЫ ТЕНЗОР (Римана тензор) — локальная характеристика кривизны в римановой геометрии. К. т. определяют с помощью процедуры параллельного переноса вектора вдоль замкнутой кривой в римановом пространстве. Параллельным (ковариантно постоянным) вдоль кривой $x^k = x^k(t)$ наз. векторное поле $F^i(x)$, для к-рого обращается в нуль ковариантная производная ∇_k по направлению скорости кривой $\dot{x}^k = dx^k/dt$: $\nabla_{\dot{x}} F^i = \dot{x}^k \nabla_k F^i = 0$. В евклидовой геометрии существуют координаты, в к-рых ковариантная производная $\nabla_k F^i = \partial F^i / \partial x^k + \Gamma_{lk}^i F^l$ сводится к обычной (а Кристоффеля символы Γ_{lk}^i равны нулю), поэтому результат переноса не меняет вектора и не зависит от кривой. В римановой геометрии таких координат не существует, полученный в результате переноса вектор отличен от первоначального, причём отличие ΔF^i в пределе малой кривой пропорц. площади ΔS^{lm} ограниченной ею поверхности: $\Delta F^i = R_{klm}^i F^k \Delta S^{lm}$, где К. т. R_{klm}^i равен

$$R_{klm}^i = \partial \Gamma_{kl}^i / \partial x^m - \partial \Gamma_{km}^i / \partial x^l + \Gamma_{nm}^i \Gamma_{kl}^n - \Gamma_{nl}^i \Gamma_{km}^n.$$

Равенство нулю всех компонент К. т. в каждой точке пространства необходимо и достаточно для того, чтобы это пространство было евклидовым. С К. т. связана некоммутативность ковариантных производных; для общих связностей $(\nabla_k \nabla_l - \nabla_l \nabla_k) F^i = -R_{qkl}^i F^q + T_{kl}^p \partial F^i / \partial x^p$, где T_{kl}^p — тензор кручения. Если перейти от смешанных компонент К. т. R_{klm}^i к его ковариантным компонентам R_{iklm} по правилу $R_{iklm} = g_{in} R_{klm}^n$, где g_{in} — метрический тензор, то для R_{iklm} имеет место равенство

$$R_{iklm} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 g_{im}}{\partial x^k \partial x^l} + \frac{\partial^2 g_{kl}}{\partial x^i \partial x^m} - \frac{\partial^2 g_{il}}{\partial x^k \partial x^m} - \frac{\partial^2 g_{km}}{\partial x^i \partial x^l} \right) + g_{np} (\Gamma_{kl}^n \Gamma_{im}^p - \Gamma_{km}^n \Gamma_{il}^p).$$

Отсюда вытекают след. свойства К. т.:

$$R_{klm}^i = -R_{mlk}^i, R_{iklm} = R_{lmik} = -R_{kilm} = -R_{ikml},$$

$$R_{klm}^i + R_{ilm}^i + R_{imk}^i = R_{iklm} + R_{ilmk} + R_{imkl} = 0$$

(тождество Риччи),

$$\frac{\partial R_{ikl}^n}{\partial x^m} + \frac{\partial R_{ilm}^n}{\partial x^k} + \frac{\partial R_{ilm}^n}{\partial x^k} = 0 \quad (\text{тождество Бьянки}).$$

Полное число N разных, не равных нулю, компонент К. т. в n -мерном римановом пространстве равно $N = n(n^2 - 1)/12$. Из К. т. путём свёртывания $R_{ik} = g^{im} R_{ilmk}$ получается Риччи тензор R_{ik} . Наконец, свёртывание R_{ik} даёт инвариант $R = g^{ik} R_{ik}$, наз. скалярной кривизной пространства.

Лит.: Фок В. А., Теория пространства, времени и тяготения, 2 изд., М., 1961; Дубровин Б. А., Новиков С. П., Фоменко А. Т., Современная геометрия, 2 изд., М., 1986.

Б. И. Алхимов.

КРИВОЛИНЕЙНЫЕ КООРДИНАТЫ — набор вещественных чисел q_1, \dots, q_n , определяющих положение точки P в нек-рой области C n -мерного евклидова пространства и связанных с декартовыми координатами x_1, \dots, x_n этой точки посредством преобразований $q_i = q_i(x_1, \dots, x_n)$, $i=1, 2, \dots, n$, где $q_i(x_1, \dots, x_n)$ — однозначные непрерывно дифференцируемые ф-ции в G .