

фигурациями, происходящие с одной и той же нач. кинетич. энергией, а под действием понимается определ. интеграл по времени от удвоенной кинетич. энергии системы (подробнее см. *Наи меньшего действия принцип*).

В. п. м. применяются для составления ур-ний движения механич. системы и изучения общих свойств этих движений, а также при соответствующем обобщении понятий в механике сплошных сред, в термодинамике, электродинамике, квантовой механике, теории относительности и др.

*Лит.*: Вариационные принципы механики. Сб. ст., под ред. Д. С. Поляка, М., 1959 [переводы оригинальных работ И. Бернульи, Гамильтона, Гаусса, Герца, Д'Аламбера, Лагранжа, Монперти, Остроградского, Эйлера, Якоби и мн. др.]. См. также лит. при ст. *Действие, Динамика*. С. М. Тарг.

**ВАРИКАП** — полупроводниковый диод, ёмкость к-рого зависит от приложенного напряжения (прямого смещения, см. *p-n-переход*). Используется как переменная ёмкость (0,01–100 пФ) либо как элемент с нелинейной ёмкостью (параметрич. диод).

**ВАРИКОНД** [англ. varicond, от vari(able) — переменный и condenser — конденсатор] — конденсатор, заполненный сегнетокерамикой, ёмкость к-рого нелинейно зависит от приложенного напряжения (см. *Сегнетоэлектрики*). Ёмкость 10 пФ — 1 мкФ, её изменение — в 2–20 раз.

**ВАРИЛЬОНА ТЕОРЁМА** — одна из теорем механики, устанавливающая зависимость между *моментами сил* данной системы и моментом их равнодействующей относительно к-л. центра или оси. Сформулирована для сходящихся сил П. Варильоном (P. Varignon) в 1687. В. т. гласит: если данная система сил  $\mathbf{F}_i$  имеет равнодействующую  $\mathbf{R}$ , то момент равнодействующей  $\mathbf{M}_0(\mathbf{R})$  относительно любого центра  $O$  (или оси  $z$ ) равен сумме моментов  $\mathbf{M}_0(\mathbf{F}_i)$  составляющих сил относительно того же центра  $O$  (или той же оси  $z$ ). Математически В. т. выражается равенствами:

$$\mathbf{M}_0(\mathbf{R}) = \sum_{i=1}^n \mathbf{M}_0(\mathbf{F}_i) \quad (1)$$

или

$$\mathbf{M}_z(\mathbf{R}) = \sum_{i=1}^n \mathbf{M}_z(\mathbf{F}_i). \quad (2)$$

В ф-ле (1) моменты сил относительно центра  $O$  — величины векторные и сумма является геометрической (векторной); в ф-ле (2) моменты сил относительно оси  $z$  — величины скалярные и сумма является алгебраической. Моменты относительно центра  $O$  могут также рассматриваться как величины алгебраические, когда все силы  $\mathbf{F}_i$  расположены в одной плоскости и центр  $O$  лежит в той же плоскости.

В. т. используется при решении ряда задач механики (особенно статики), сопротивления материалов, теории сооружений и др.

*Лит.* см. при ст. *Статика*. С. М. Тарг.  
**ВАРИСТОР** [англ. varistor, от vari(able) — переменный и (resi)stor — резистор] — переменное сопротивление  $R$ , величина к-рого изменяется в зависимости от приложенного напряжения. Порошкообразный SiC (или др. полупроводник) запрессовывают вместе со связующим веществом (глина, жидкое стекло, органич. лаки и др.) в форму и спекают при темп-ре 1700 °C. Уменьшение  $R$  с ростом напряжения связано с падением сопротивления контактов между зёрами SiC. Это происходит вследствие нелинейного роста тока через *p-n-переходы*, образующиеся на этих контактах, в результате *автоэлектронной эмиссии* из острых участков зёрен и др.

**ВАТТ** (Вт, W) — единица мощности СИ, равная мощности, при к-рой работа в 1 Дж совершается за 1 с. Назв. в честь Дж. Уатта (J. Watt). 1 Вт = 10<sup>7</sup> эрг/с = 0,102 кг·м/с. В. используют для выражения механич. мощности, а также мощностей, ей эквивалентных (напр., мощности электрич. цепи, теплового потока и т. д.).

**ВЕБЕР** (Вб, Wb) — единица СИ магн. потока, равная потоку, создаваемому однородным магн. полем при ин-

дукции 1 тесла через нормальное сечение площадью в 1 м<sup>2</sup>. Назв. в честь В. Э. Вебера (W. E. Weber). 1 Вб равен также магн. потоку, при убывании к-рого до нуля в сцепленном с ним контуре сопротивлением 1 Ом через сечение проводника проходит кол-во электричества 1 Кл. 1 Вб = 1 Кл·Ом = 1 В·с = 1 Т·м<sup>2</sup> = 10<sup>8</sup> максвелл.

**ВЕДУЩЕЕ МАГНИТНОЕ ПОЛЕ** (управляющее магнитное поле) — магн. поле в окрестности орбиты частицы в циклич. ускорителе заряженных частиц, обеспечивающее движение частицы по искривлённой траектории.

**ВЕЙЛЯ УРАВНЕНИЕ** — уравнение движения для безмассовой двухкомпонентной (описываемой двухкомпонентным спинором) частицы со спином  $\frac{1}{2}$ .

Четырёхкомпонентный спинор  $\psi(x)$ , являющийся решением Дирака уравнения [ $x = (x^0, \mathbf{x})$  — пространственно-временная координата], всегда можно представить в виде:

$$\psi(x) = \psi_R(x) + \psi_L(x),$$

где  $\psi_R(x) = \frac{1+\gamma_5}{2} \psi(x)$ ,  $\psi_L(x) = \frac{1-\gamma_5}{2} \psi(x)$  — соответственно правая и левая компоненты  $\psi(x)$  ( $\gamma_5$  — Дирака матрица). Из ур-ния Дирака следует, что  $\psi_R(x)$  и  $\psi_L(x)$  удовлетворяют ур-ниям:

$$i\gamma^\mu \frac{\partial \psi_R}{\partial x^\mu} - m\psi_L = 0, \quad (1)$$

$$i\gamma^\mu \frac{\partial \psi_L}{\partial x^\mu} - m\psi_R = 0. \quad (2)$$

Здесь  $m$  — масса покоя частицы,  $\gamma^\mu (\mu = 0, 1, 2, 3)$  — матрицы Дирака (используется система единиц, в к-рой  $\hbar = c = 1$ ). При  $m = 0$  ур-ния (1) и (2) «расцепляются» и для безмассовой частицы получаем:

$$\gamma^\mu \frac{\partial \psi_{L,R}}{\partial x^\mu} = 0. \quad (3)$$

Ур-ния (3) удобно рассмотреть в представлении, в к-ром матрица  $\gamma_5$  диагональна (спинорное или киральное представление). В этом представлении

$$\gamma_5 = \begin{pmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{pmatrix}; \quad \gamma^i = \begin{pmatrix} 0 & -\sigma_i \\ \sigma_i & 0 \end{pmatrix}, \quad i = 1, 2, 3; \quad \gamma^0 = \begin{pmatrix} 0 & I \\ I & 0 \end{pmatrix},$$

где  $\sigma_i$  — Паули матрицы,  $I$  — единичная, 0 — нулевая  $2 \times 2$  матрицы. Если четырёхкомпонентный спинор  $\psi$  записать в виде:

$$\psi = \begin{pmatrix} \Psi_+ \\ \Psi_- \end{pmatrix}$$

( $\Psi_+$  и  $\Psi_-$  — двухкомпонентные спиноры), то

$$\Psi = \begin{pmatrix} \Psi_+ \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \Psi_L = \begin{pmatrix} 0 \\ \Psi_- \end{pmatrix}$$

и для  $\Psi_+$  и  $\Psi_-$  из (3) получаем:

$$\frac{\partial \Psi_+}{\partial x^0} + \sigma \nabla \Psi_+ = 0, \quad (4)$$

$$\frac{\partial \Psi_-}{\partial x^0} - \sigma \nabla \Psi_- = 0. \quad (5)$$

Чтобы понять физ. смысл ф-ций  $\Psi_+$  и  $\Psi_-$ , рассмотрим состояния с импульсом  $\mathbf{p}$  и энергией  $p^0 = |\mathbf{p}|$ :

$$\Psi_\pm(x) = u_\pm(\mathbf{p}) \exp(i\mathbf{p}x - ip^0 x^0).$$

Из (4) и (5) следует, что двухкомпонентные спиноры  $u_+(\mathbf{p})$  и  $u_-(\mathbf{p})$  удовлетворяют ур-ням:

$$\sigma \mathbf{n} u_+(\mathbf{p}) = \pm u_-(\mathbf{p}).$$

Здесь  $\mathbf{n} = \mathbf{p}/|\mathbf{p}|$ ,  $\sigma$  — оператор спиральности. Т. о., спиноры  $u_+(\mathbf{p})$  и  $u_-(\mathbf{p})$  описывают частицу соответственно с положит. и отрицат. спиральностью. Аналогично можно показать, что решения ур-ний (4) и (5) с определ. импульсом и отрицат. энергией описывают античастицу соответственно с отрицат. и положит. спиральностью.