

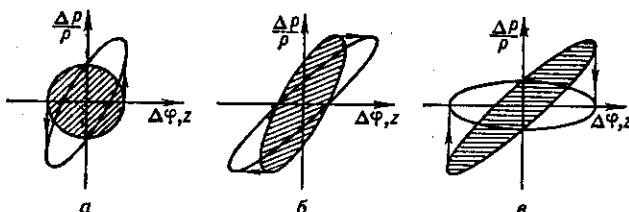
рабочим углом разворота зеркала, требующая синхронизации начала процесса с определением положением зеркала; 2) система непрерывного действия (ждущая система), при к-рой на фотогр. материале всегда имеется изображение изучаемого явления и фоторегистрация может быть произведена в любой момент времени.

При изучении слабосветящихся быстропротекающих процессов Р. о. осуществляют с помощью электронно-оптического преобразователя (ЭОП), к-рый одновременно выполняет роль усилителя яркости. Регистрацию изображения щели, на к-рую спроектировано изображение исследуемого объекта, производят на экране ЭОП с линейной развёрткой, регистрацию точечного изображения — с круговой развёрткой. Послесвечение люминесцентного экрана ЭОП позволяет регистрировать сразу всю картину Р. о. обычным фотографированием. Приборы с ЭОП, предназначенные для получения Р. о., имеют предельное разрешение  $\sim 10^{-12} - 10^{-13}$  с (в рекордных случаях до  $10^{-14}$  с) при разрешающей способности на акне 15—20 лин./мм. Пороговая чувствительность системы с ЭОП составляет  $10^{-8} - 10^{-9}$  Дж/см<sup>2</sup> в области спектральной чувствительности 400—1300 нм.

Лит.: Дубовик А. С., Фотографическая регистрация быстропротекающих процессов, 3 изд., М., 1984; Климикин В. Ф., Папирин А. Н., Соловухин Р. И., Оптические методы регистрации быстропротекающих процессов, Новосиб., 1980. Л. Н. Калорский.

**РАЗГРУППРОВАТЕЛЬ** (дебанчер) — устройство в ускорителях, служащее для выравнивания энергии частиц в сгруппированных сгустках (банах). Р. используется гл. обр. для согласования продольных фазовых объёмов при передаче частиц из одного ускорителя в другой (напр., из линейного ускорителя в протонный синхротрон).

Типичная схема Р. включает два резонатора и дрейфовое пространство между ними. На резонаторах (в идеальном случае) создаётся цилиндрическое напряжение. В первом резонаторе сгрупирован сгусток, поворачивается в продольном фазовом пространстве [в плоскости  $z$  (или  $\Delta\varphi = \Delta p/p$ ), где  $\Delta\varphi$  — отклонение по фазе,  $z$  — отклонение по продольной координате, а  $\Delta p/p$  — по импульсу от соответствующих значений для равновесной — центральной — частицы]. Первоначальный фазовый объём, занятый сгустком (круг на рис. а), при этом деформируется, поскольку импульс впереди



летящих частиц увеличивается, а сзади летящих — падает. В дрейфовом пространстве пучок расширяется из-за наличия  $\Delta p/p$  и его продольный размер увеличивается до требуемого значения (рис. б). Во втором резонаторе генерируется напряжение обратного знака, уменьшающее  $\Delta p/p$  у частиц, летящих впереди, и увеличивающее его у частиц, летящих сзади. В итоге из второго резонатора выходит разгрупированный пучок частиц с уменьшенным разбросом по импульсу (рис. в). В реальных резонаторах напряжение имеет форму, близкую к синусоидальной, и для разгрупировки используется линейный участок поля. П. Р. Зенкевич.

**РАЗДЕЛЕНИЯ ПЕРЕМЕННЫХ МЕТОД** — метод отыскания частных решений математической физики уравнений путём разложения решения, зависящего от полного набора независимых переменных, в произведение сомножителей, зависящих от непересекающихся поднаборов независимых переменных. Если каждый

сомножитель зависит лишь от одного переменного, то разделение переменных наз. полным. Если по крайней мере один из сомножителей зависит от более чем одного независимого переменного, то разделение переменных наз. частичным или Р-разделением.

Решение ур-ния  $Lu(x_1, \dots, x_n) = 0$  представимо в виде произведения двух сомножителей

$$u(x_1, \dots, x_n) = v(x_1, \dots, x_k)w(x_{k+1}, \dots, x_n),$$

когда дифференц. оператор  $L$  можно представить в виде суммы двух операторов  $L_1$  и  $L_2$ , из к-рых  $L_1$  действует только на  $v$ ,  $L_2$  — только на  $w$ :

$$\begin{aligned} L &= L_1 + L_2, \quad Lu = (L_1 + L_2)u = (L_1 + L_2)vw = \\ &= wL_1v + vL_2w = 0. \end{aligned}$$

Это позволяет записать исходное ур-ние в виде

$$Av = Bw,$$

где левая часть зависит только от  $x_1, \dots, x_k$ , правая — только от  $x_{k+1}, \dots, x_n$ , что возможно лишь при условии, если  $Av$  и  $Bw$  порознь равны одной и той же постоянной, называемой константой разделения.

Существование систем координат, в к-рых данное ур-ние допускает разделение переменных, связано со свойствами симметрии ур-ния (его групповыми свойствами). Известны системы координат, в к-рых разделяются переменные всех классич. линейных ур-ний математ. физики (Лапласа уравнения, волнового уравнения, диффузии уравнения, Шредингера уравнения для разл. потенциалов и др.) и нек-рых нелинейных уравнений математической физики (напр., обычно и модифицированного Кортевега — де Фриса уравнения, Шредингера уравнения нелинейного, синус-Гордона уравнения). Все специальные функции математ. физики получены при помощи Р. п. м. из ур-ний Лапласа, Гельмгольца и диффузии. Частным случаем Р. п. м. являются понижение порядка динамической системы при выборе в качестве независимой переменной одного из первых интегралов, П-теорема размерностей анализа, нахождение частично инвариантных решений (напр., автомодельных) в теории групповых свойств дифференц. ур-ний.

Лит.: Тихонов А. Н., Самарский А. А., Уравнения математической физики, 5 изд., М., 1977; Влададимиров В. С., Уравнения математической физики, 5 изд., М., 1988; Миллер У., Симметрия и разделение переменных, пер. с англ., М., 1981. Ю. А. Данилов.

**РАЗДУВАЮЩАЯСЯ ВСЕЛЕННАЯ** (инфляционная Вселенная) — название теории начальной стадии развития Вселенной, предложенной в нач. 80-х гг. 20 в. с целью исправить ряд недостатков стандартного варианта горячей Вселенной теории (см. также Космология).

Согласно теории горячей Вселенной, пространственно-временные свойства Вселенной с большой степенью точности описываются одной из трёх моделей Фридмана — открытой, замкнутой или плоской. Во всех случаях Вселенная должна была родиться в сингулярном состоянии с бесконечно большими плотностью и темп-рой в нек-рый нач. момент времени  $t = 0$  (модель Большого Взрыва). При последующем расширении темп-ра Вселенной должна была падать и постепенно достигнуть сопр. значения  $T \approx 2,7$  К (темперы микроволнового фонового излучения). В дальнейшем замкнутая Вселенная должна была снова сжаться до состояния с бесконечной плотностью и темп-рой, а открытая или плоская Вселенная — неограниченно расширяться, продолжая постепенно остыть.

Обладая рядом несомненных достоинств, теория горячей Вселенной в нек-рых отношениях оставалась не вполне удовлетворительной. К нач. 1980-х гг. выяснилось, что в рамках этой теории большинство создава-