

тивления вещества сжатию, определяемого его ур-ием состояния. Давление вырожденного газа электронов снижает возможно достижимое в системах И. у. значение макс. плотности (теоретически $\rho = 10^8 - 10^4 \text{ г/см}^3$).

Системы, в к-рых реализуется И. у., многообразны. К ним относятся самосжимающиеся под действием собственного поля (шнурящиеся) разряды, системы с самосжимающимися плазменными конфигурациями и приложенными внеш. полями (Z - и θ -чинчи, см. *Пинч-эффект*). В установках плазменный фокус сжатие плазмы происходит токовой оболочкой, сходящейся к оси симметрии установки. Сжатие плазмы может также осуществляться ускоряемым к оси симметрии цилиндрич. слоем (лайнером). В указанных выше системах плотность частиц плазмы не превышает 10^{20} см^{-3} . Для И. у. используют пучки фотонов и пучки заряж. частиц. В 80-е гг. экспериментально и теоретически наиб. исследовано применение для этих целей мощных лазерных пучков. Достигнуто объёмное сжатие вещества $> 5 \cdot 10^4$ раз и абс. плотность термоядерного горючего $\sim 40 \text{ г/см}^3$ (см. *Лазерный термоядерный синтез*).

Лит.: А рци м о в и ч Л. А., Управляемые термоядерные реакции, 2 изд., М., 1963; Б а с о в Н. Г., К р о х и О. Н., Применение лазеров для термоядерного синтеза, «Вестник АН СССР», 1970, № 6, с. 55; Теория нагрева и сжатия низкоэнтропийных термоядерных мишней, «Тр. ФИАН», 1982, т. 134. В. Б. Розанов, Е. Г. Гамалий.

ИНЕРЦИИ ЗАКОНОВ — закон механики, согласно которому тело при взаимном уравновешивании всех действующих на него сил сохраняет состояние покоя или равномерного прямолинейного движения, пока приложенные силы не заставляют его изменить это состояние. Открыт Г. Галилеем в 1632, сформулирован И. Ньютоном в 1687 как первый из *Ньютона законов механики*. И. з.— частный случай закона сохранения кол-ва движения системы.

ИНЕРЦИИ СИЛЫ — см. *Сила инерции*.

ИНЕРЦИЯ — то же, что *инертность*.

ИНЖЕКТОР — первичный источник или предварит. ускоритель заряж. частиц, предназначенный для ввода (инжеекции) частиц в осн. ускоритель. При инжеекции частиц малой энергии используются первичные источники частиц (электронная пушка, плазменный источник ионов и т. д.) или *высоковольтные ускорители* (до энергий $\leq 1 \text{ МэВ}$); для энергий инжеекции в десятки и сотни МэВ применяются резонансные *линейные ускорители*, а для ёщё больших энергий ($\sim 1 \text{ ГэВ}$ и выше) — циклич. ускорители-инжекторы (*бустеры*). Э. Л. Бурштейн.

ИНЖЕКТОР ПЛАЗМЫ (плазменная пушка) — устройство, предназначенное для создания потоков высокотемпературной плазмы и ввода её (инжеекции) в нек-рую область, где проводится к-л. эксперимент с плазмой. И. п. можно отнести к разновидности импульсных плазменных ускорителей. Наиболее широко И. п. используются в термоядерных исследованиях для ввода плазмы в термоядерную ловушку, а также в активных экспериментах в космосе, в экспериментах по моделированию взаимодействия солнечного ветра с объектами Солнечной системы, в *плазменной технологии*. Это обусловлено широким диапазоном параметров потоков И. п.: скорости ионов лежат в интервале $(10^6 - 10^8) \text{ см/с}$; плотность на выходе изменяется от 10^{14} до 10^{18} см^{-3} ; продолжительность генерации потока в предельных режимах достигает 100 мкс; энергосодержание потока в предельных режимах достигает 100 кДж, а его мощность ($1 \div 10$) ГВт. Параметры потока определяются энергосодержанием источника питания (как правило, ёмкостный накопитель) и характерным временем его разряда, способом подачи рабочего вещества в канал (эррозия изолятора, равномерная непрерывная или одноразовая — перед разрядом), нач. плотностью газа и амплитудой тока разряда.

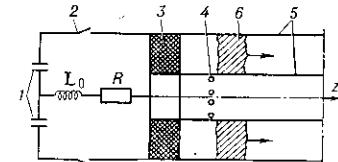
Одним из первых И. п. был источник с дейтерированием шайбой, основанный на свойстве металлич. титана, нагретого в атмосфере водорода или дейтерия, образовывать гидрид титана. Это приводит к насыщению титановой шайбы водородом.

На такую шайбу направляется ускоренный ($> 1 \text{ кэВ}$) пучок электронов, к-рый при столкновении выделяет энергию, шайба нагревается и испускает поглощённый ранее водород или дейтерий, испаряющийся в разряде. Полученная таким способом плазма ускоряется и направляется в место, где проводится эксперимент. Эти источники дают сгусток плазмы с числом частиц $\sim 10^{17}$ в течение времени от 2 до 10 мкс и темп-рой ионов $\sim 1 \text{ кэВ}$ ($\sim 10^7 \text{ К}$).

Другой плазменной пушкой, использовавшейся в первых плазменных экспериментах, был т. н. рельстрон (см. *Плазменные ускорители*).

В 80-е гг. широко используется в качестве импульсного И. п. коаксиальная плазменная пушка, принцип действия к-рой заключается в следующем: газ в канале ионизуется током разряда источника питания и ускоряется под действием пондеромоторной силы, возникающей при взаимодействии этого тока с собственным магн. полем. На рис. 1 дана схема И. п. этого типа. Объём (ускорит. канал), заключённый между коаксиальными электродами (5) и изолятором (3), откачивается до высокого вакуума ($10^{-5} \div 10^{-6} \text{ мм рт. ст.}$). Импульсный клапан через отверстия (4) инжектирует рабочий газ в зазор между электродами. Количество газа в зазоре и вид его пространственного распределения определяются скоростью и временем подачи.

Рис. 1. Схема инжектора плазмы: 1 — источник питания; 2 — включатели; 3 — изолятор; 4 — отверстия для ввода рабочего газа; 5 — коаксиальные электроды; 6 — скрин-слой.



По достижении необходимой степени заполнения канала ($10^{16} \div 10^{18} \text{ см}^{-3}$) включатели (2) соединяют высоковольтную конденсаторную батарею (1) с электродами. Когда напряжение на электродах превышает напряжение пробоя данного газа, начинается дуговой разряд. В процессе нарастания тока I_p разряда газ в канале ионизуется и в зоне между изолятором и отверстиями формируется скрин-слой (см. *Скин-эффект*). Под действием пондеромоторной силы $F = 1/2 I_p^2 \partial \tilde{L} / \partial z$ (\tilde{L} — переменная индуктивность канала) скрин-слой (6) ускоряется вдоль оси z в направлении от изолятора к открытому концу пушки. В результате плазма «выстреливается» со скоростью до 10^8 см/с . При своём движении скрин-слой вовлекает нейтральные частицы газа (за счёт их столкновений с электронами и ионами), к-рые также ионизуются и увеличивают плотность плазмы на выходе. Такой И. п. позволяет создавать водородную и дейтериевую плазму высокой плотности и темп-ры, а также плазму др. разл. газов.

Ур-ния, описывающие колебания тока разряда в контуре и движении плазмы в канале, имеют вид:

$$(L + L_0) \frac{\partial^2 q}{\partial t^2} + \left(\frac{\partial L}{\partial z} \cdot \frac{\partial z}{\partial t} + R + \tilde{R} \right) \frac{\partial q}{\partial t} + \frac{q}{C_0} = 0 \quad (*)$$

$$m \frac{\partial^2 z}{\partial t^2} + \frac{\partial m}{\partial z} \left(\frac{\partial z}{\partial t} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\partial \tilde{L}}{\partial z} \left(\frac{\partial q}{\partial t} \right)^2 = 0.$$

Здесь t — время, q — заряд конденсаторной батареи, R — сопротивление проводников и коммутаторов тока, \tilde{R} — сопротивление токового слоя и электродов, L_0 — нач. индуктивность контура, $m(z)$ — масса слоя. Ур-ния решаются с нач. условиями: $q_0 = C_0 U_0$ (C_0 , U_0 — ёмкость и напряжение конденсаторной батареи), $dq/dt = 0$, $z = 0$, $\partial z/\partial t = 0$ при $t = 0$.

В случае коаксиальной системы электродов и непрозрачного токового слоя

$$\tilde{L}(z) = 2\mu_0 \int_0^z \ln [r_1(z)/r_0(z)] dz,$$