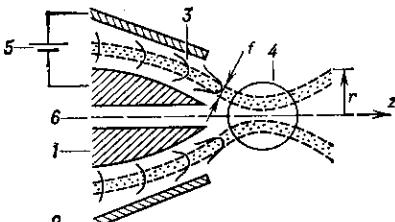




**МАГНИТОПЛАЗМЕННЫЙ КОМПРЕССОР (МПК)** — плазмодинамич. система, предназначенная для реализации квазистационарных течений плазмы, сопровождающихся её сильным сжатием под действием сил инерции и собственного магн. поля. Основу МПК образуют два коаксиальных электрода (рис.), внутренний из

Схема магнитоплазменного компрессора (в разрезе): 1 — внутренний электрод; 2 — внешний электрод; 3 — элементарная трубка плазменного потока; 4 — область компрессии; 5 — источник питания; 6 — диверторный канал, предотвращающий попадание примесей в область компрессии.



к-рых имеет сужающуюся, близкую к конической, поверхность. Между электродами течёт ток разряда, создающий магн. поле; под действием возникающей силы Ампера плазма разгоняется вдоль канала. На выходе МПК поток сходится к оси, где возникает область компрессии с высокими плотностью и темп-рой. Формированию области компрессии способствуют т. н. токи выноса, текущие в выходящей плазменной струе.

Теория течений в МПК [1] в случае идеальной плазмы строится след. образом. Разбив плазменный поток между электродами на систему тонких коаксиальных потоков, можно для каждого из них записать три закона сохранения:

$$(a) \quad 2\pi r f \rho v = \text{const}; \quad (b) \quad \frac{H}{\rho r} = \text{const};$$

$$(c) \quad \frac{v^2}{2} + i(\rho) + \frac{H^2}{4\pi\rho} = \text{const} \equiv C, \quad i(\rho) = \int \frac{dp(\rho)}{\rho}.$$

Здесь  $r = r(z)$  — ср. радиус трубы,  $f(z)$  — её ширина,  $\rho$  и  $v$  — плотность и скорость плазмы,  $i(\rho)$  — энталпия плазмы, характеризующая её тепловую энергию,  $H(z)$  — напряжённость магн. поля. Ур-ние (a) выражает закон сохранения массы, (b) — характеризует вмороженность магнитного поля в плазму, (c) — ур-ние типа Бернулли уравнения для установившегося

течения несжимаемой идеальной жидкости. Если на входе в канал скорость потока и тепловая энергия ма-лы, то  $C \approx H_0^2 / 4\pi\rho_0 = v_A^2$  ( $v_A$  — альвеновская ско-рост), т. е. на входе в канал энергия потока со средо-точена преим. в магн. поле. Если радиус трубы пото-ка  $r \rightarrow 0$ , то можно реализовать т. н. компрессионный режим течения, при к-ром скорость будет изменяться мало, а магн. энергия будет переходить преим. в тепло-вую, т. е.  $v_A^2 \rightarrow i(\rho_{\max})$ . Отсюда следует, что максималь-но достижимые плотность и темп-ра равны:

$$\rho_{\max} = \rho_0 \left[ (\gamma - 1) \frac{v_A^2}{v_T^2} \right]^{1/(\gamma-1)}; \quad kT_{\max} = (\gamma - 1) M v_A^2.$$

Здесь  $\gamma$  — показатель адиабаты,  $v_T^2 = dp(\rho)/d\rho$ .

Внешние процессы, происходящие в окрестности об-ласти компрессии, напоминают процессы в Z-пинче (см. Пинч-эффект), но развернутые не во времени, а в пространстве.

Разряды в МПК могут быть в газах (водороде, воз-духе и др.), а также на продуктах эрозии диэлектрика, разделяющего электроды. При разрядных токах  $\sim 300$  кА на водороде получены степени сжатия  $\rho_{\max}/\rho_0 \sim 50$ , а на воздухе  $\sim 400$  [2]. Эрозионные МПК исследуются как возможные мощные источники излу-чения [3].

Лит.: 1) Морозов А. И., О стационарных течениях плазмы, сопровождающихся её сжатием, «ЖТФ», 1967, т. 37, № 12, с. 2147; 2) Виноградова А. К., Морозов А. И., Стационарные компрессионные течения, в кн.: Физика и приме-нение плазменных ускорителей, Минск, 1974; 3) Камру-ков А. С., Коэлью Н. Н., Протасов Ю. С., Генера-торы лазерного и мощного теплового излучения на основе силь-ноточных плазмодинамических разрядов, в кн.: Плазменные ускорители и ионные инекторы, М., 1984, А. И. Морозов.

**МАГНИТОСТАТИЧЕСКАЯ ЭНЕРГИЯ** — часть энер-гии магнетика  $W_m$ , обусловленная магн. диполь-ди-польным взаимодействием элементарных атомных магн. моментов (диполей). В приближении сплошной среды  $W_m$  можно представить в виде энергии взаимодействия на магнито-стич. полем  $\mathbf{H}^m$ :

$$W_m = -\frac{1}{2} \int_V \mathbf{M} \mathbf{H}^m d\mathbf{r}, \quad (1)$$

где интегрирование производится по объёму  $V$  магне-тика. Напряжённость поля  $\mathbf{H}^m$  определяется из ур-ний магнитостатики (отсюда и назв. энергии  $W_m$ ):

$$\text{rot} \mathbf{H}^m = 0, \quad \text{div} \mathbf{B} = 0, \quad (2)$$

где  $\mathbf{B} = \mathbf{H}^m + 4\pi\mathbf{M}$  — магнитная индукция магне-тика (ф-лы записаны в Гаусса системе единиц). В маг-нетиках ограниченных размеров к (2) необходимо до-бавить граничные условия, заключающиеся в непре-