УДК 621.528.6

## Э. М. РейхрудельГ. В. Смирницкая

## ИССЛЕДОВАНИЕ РАЗРЯДА С ОСЦИЛЛИРУЮЩИМИ ЭЛЕКТРОНАМИ ПРИ СИЛЬНЫХ МАГНИТНЫХ ПОЛЯХ

Приводятся характеристики разряда с осциллирующими электронами в сильных магнитных полях напряженностью  $H{=}5{-}50$  кЭ при анодных напряжениях  $V_a{=}2{-}4$  кВ для различных геометрических размеров ячеек. Для определенной конфигурации разрядных трубок экспериментальные результаты сравниваются с теоретическими зависимостями, полученными авторами ранее. Сделаны выводы о выборе геометрических и физических параметров разряда при работе в сильных магнитных полях.

Известно, что разряд с осциллирующими электронами существует в различных режимах, зависящих от соотношения геометрических и физических параметров [1], и что для использования разряда в различных устройствах необходимо выбирать соответствующие оптимальные соотношения его параметров.

В магниторазрядных насосах широкого потребления и манометрах используется анодное напряжение  $V_a=4-7$  кВ; значение произведения  $(H \cdot r_a)$  выбирается таким, которое соответствует максимуму разрядного тока как функции  $(H \cdot r_a)$ . Обычно используются магнитные поля напряженностью 800—1500 Э и геометрические размеры ячеек 1—3 см. При изменении давления в магниторазрядном насосе и манометре в широком интервале от  $10^{-2}$  до  $10^{-11}$  мм рт. ст. разряд проходит разные режимы. В газоразрядных источниках ионов при давлениях более высоких целесообразны магнитные поля большей напряженности и меньшие габариты промежутков. Правильный выбор оптимальных значений параметров разряда ведет к существенному повышению эффективности работы тех или иных устройств, использующих разряд с осциллирующими электронами.

Особенно экономично использование разряда данного типа в устройствах, работа которых основана на применении постоянных или переменных магнитных полей. В этих случаях имеющееся магнитное поле может одновременно служить для поддержания разряда с осциллирующими электронами, используемого в качестве магниторазрядного насоса. Примером таких устройств могут служить ускорители, магнитные поля в которых достигают десятков кЭ, а вакуум, необходимый для их нормальной работы, порядка  $10^{-9}$ — $10^{-10}$  мм рт. ст. Для создания высокого вакуума в ускорителях, по-видимому, целесообразно использовать встроенные магниторазрядные насосы.

В работе [2] приводятся характеристики разряда с осциллирующими электронами при  $V_a$ =3—7 кВ и напряженностях магнитного поля до 11 кЭ для ячеек с разными геометрическими размерами. Сделана попытка объяснить полученные зависимости эмпирическими формулами.

В настоящей работе диапазон магнитных полей расширен до 50 кЭ, показано, что для определенных конфигураций разрядных ячеек полу-

## ВЕСТН. МОСК. УН-ТА. СЕР. ФИЗИКА, АСТРОНОМИЯ, Т. 18, № 4 – 1977

ченные закономерности хорошо согласуются с теоретическими зависимостями, приведенными в работах [3—5]. Существование разряда при таких сильных полях возможно лишь в ячейках, в которых радиус анода  $r_a$  и размеры разрядных промежутков уменьшены до миллиметров. Поскольку при этом анодное напряжение имеет величину порядка нескольких киловольт, возникают технические трудности при осуществлении экспериментов.

На рис. 1 показана конфигурация электродов и геометрические размеры ячеек одной из экспериментальных разрядных трубок. Катоды — пластины из листового Та, аноды — стержень из Al с высверленными в нем 5 отверстиями, геометрические размеры показаны на рисунке. Электроды помещались в стеклянную трубку  $\emptyset = 0,8$  см. Магнитное поле до 16 кЭ создавалось электромагнитом.

На рис. 1, б приведены экспериментальные (точки) и теоретические (линии) зависимости интенсивности разряда I/p как функции H для разных значений  $V_a$  для данных ячеек. Теоретические значения I/p определялись по формулам, приведенным в работах [3—5]:

$$\frac{I}{p} = \left\{ \frac{\sqrt{2\omega^2 + \sqrt{2\omega^2 - \beta^2}}}{2\sqrt{2(\omega^2 - \beta^2)}} - 1 \right\} \left\{ \frac{m}{e} \beta^2 - \frac{V_0}{d^2} \right\} v_{c1} l_a r_a^2, \tag{1}$$

где  $\omega = \frac{eH}{2mc}$ ,  $\beta^2 = \frac{2e}{m} \left( \frac{V_a - V_0}{r_a^2} \right)$ ,  $l_a$  — длина анода, 2d — расстояние меж-

ду катодами,  $V_0$  — потенциал центра разрядной ячейки,  $v_{01}$  — частота соударений электронов с атомами газа при p=1 мм рт. ст.  $v_{01}$  для  $N_2$  в первом приближении может быть принята равной  $1,2 \cdot 10^{10}$  1/с. Используемые при расчете I/p значения радиального падения потенциала  $(V_a - V_0)$ , как функции H [3] даны на рис. 1, в. Теоретические зависимости удовлетворительно согласуются с экспериментальными. С уменышением  $r_a$  и увеличением  $V_a$  максимум кривых I/p=f(H) смещается в сторону больших H.

На рис. 2 показаны зависимости  $I/p=f(V_a)$  при разных значениях для указанных геометрических значений разрядных ячеек. Полученные зависимости согласуются с полученными ранее в [4]. При уменьшении  $r_a$  и увеличении H насыщение (т. е. переход в первый режим разряда) наступает при больших значениях  $V_a$ . Следует отметить, что по мере увеличения H разница в величинах I/p для ячеек с разными значениями  $r_a$  становится все меньше, а при малых  $V_a$  ток в ячейках меньшего раднуса даже больше, чем в ячейках большего радиуса. Последнее объясняется большим уменьшением радиального падения нотенциала в ячейках с бо́льшим  $r_a$  из-за влияния положительного заряда ионов во втором режиме разряда.

Повышение напряженности H сверх 16 кЭ потребовало дальнейшего сближения полюсов электромагнита до 0,63 см и установки конических полюсных наконечников. На рис. 3, а приведена другая конфигурация разрядной трубки. Металлическая трубка  $\emptyset = 0,6$  см из нержавеющей стали являлась катодом. Внутри нее вставлялся на изоляторах стержень с просверленными в нем анодными отверстиями разрядных ячеек. Ячейки с разными  $r_a$  находились на таком расстоянии друг от друга, чтобы при горении разряда в данной группе ячеек ячейки с другим значением  $r_a$  находились вне области магнитного поля, создаваемого электромагнитом. Максимальное значение H равнялось 20 кЭ. Геометрические размеры  $r_a$ ,  $l_a$  и 2d указаны на рисунке. Для данной конфигурации разрядной трубки (катод — металлическая трубка) экспе-

27

ВЕСТН. МОСК. УН-ТА. СЕР. ФИЗИКА, АСТРОНОМИЯ, Т. 18, № 4 — 1977





риментальные зависимости согласуются с теоретическими, полученными в [3-4] лишь при сильных магнитных полях, когда потенциал центра  $V_0$  близок к потенциалу катода.

На рис. 3, б даны зависимости 1/p = f(H) для ячеек с разными значениями  $r_a$  и  $l_a$ . Видно, что разрядный ток в первом режиме разряда (слабые H) больше для ячеек с большим  $r_a$ , однако по мере увеличения H и перехода разряда во второй режим эта разница становится все меньше. При одинаковых значениях  $r_a$  при слабых H интенсивность разряда выше в ячейках с меньшей длиной анода (больше  $(V_a - V_0)$ ), напротив, при сильных H интенсивность разряда становится больше в ячейках с большим  $l_a$ . Последнее связано с тем, что чем больше  $l_a$ , тем при большем H достигается максимум ( $V_a - V_0$ ) и наступление переходного режима.

Для получения еще более сильных магнитных полей до 50 кЭ использовался криостат со сверхпроводящим соленоидом, охлаждаемом жидким гелием [6]. Разрядные ячейки помещались в стеклянные трубки, которые находились в криостате с жидким гелием. На рис. 4 пока-

28







Рис. 2. Зависимость  $I/p = f(V_a)$ 5 ячеек. 1— H = 6500, 2 - H = 9700, 3 - H = 12500 Э; сплошная линия:  $r_a = 0,075, l_a = 0,25, 2d = 0,5$  см; пунктирная линия:  $r_a = 0,15, l_a = 0,29, 2d = 0,5$  см



Рис. 3. a — схема разрядной трубки I — Ф 18 см 10 ячеек, II — Ф 15 см 12 ячеек, 6 — зависимость I/p=f(H) при разных  $r_a$  и  $l_a$ .  $V_a=3,5$  кВ: 1 —  $r_a=0,09$ ,  $l_a=0,16$ , 2d=0,5 см;  $2 - r_a=0,075$ ,  $l_a=0,16$ , 2d=0,5 см;  $3 - r_a=0,075$ ,  $l_a=0,25$ , 2d=0,5 см 29

зана схема разрядной трубки, используемой при измерениях в сверхпроводящем соленоиде. После создания предварительного разрежения и обезгаживания трубки и электродов трубка с припаянным к ней магниторазрядным насосом отпаивалась от установки. Магниторазрядный насос позволял регулировать давление в трубке. Давление измеря-



Рис. 4. Схема разрядной трубки для измерений в сверхсильных магнитных полях. a: I — корпус трубки, 2 — манометрическая лампа, 3 — ионный насос, 4 — корпус криостата, 5 — разрядные промежутки; 6 — разрядные ячейки в увеличенном виде: 6 — анод,  $r_a$ =0,062,  $l_a$ =0,25, 2d=0,8 см; 7 — анод,  $r_a$ =0,062,  $l_a$ =0,5, 2d=0,8 см; 8 — катоды, 9 — изоляторы с выводами



при разных  $V_a$  ( $r_a=0,09$ ,  $l_a=0,16$ , 2d=0,5 см,  $p \sim 10^{-5}$  мм рт. ст.  $1 - V_a=2$ , 2 - 2,5, 3 - 3 кВ); 6: Зависимость I/p=f(H),  $1 - l_a=0,5$ ,  $r_a=0,06$ , 2d=0,7 см,  $V_a=3,4$  кВ н  $2 - l_a=0,25$ ,  $r_a=0,06$ , 2d=0,8 см,  $V_a=4$  кВ

лось ионизационным манометром, находящимся вне криостата, что позволяло при горении разряда определить лишь порядок p. На рис. 5,  $\alpha$  приведены зависимости I = f(H) для разных значений  $V_a$ . Хотя значения I лишь качественно согласуются с теоретическими, полученными в [4,5], так как неизвестно точное значение p в области разряда, однако положение максимума, вычисленное по формулам работы [3] и соответствующее такому значению  $(H \cdot r_a)$ , при котором  $(V_a - V_0) \approx V_a$ , хорошо согласуется с экспериментом, что видно из таблицы.

ВЕСТН. МОСК. УН-ТА. СЕР. ФИЗИКА, АСТРОНОМИЯ, Т. 18, № 4 - 1977

И а И а	2кВ	2,5 KB	3 кВ
<u>(H · r<sub>a</sub>) Э (см), эксп</u>	720	810-890	900—1100
$(H \cdot r_a) $ Э (см), теор.	680	800	900

На рис. 5, б приведены зависимости I/p = f(H) для ячеек еще меньшего радиуса и большего la. Дальнейшее уменьшение ra и увеличение  $l_a$  привело к смещению максимума кривых I = f(H) в сторону бо́льших Н.

Проведенные эксперименты показывают, что при сильных Н разряд с осциллирующими электронами горит в ячейках, имеющих размеры порядка миллиметра. Для получения большей интенсивности разряда при сильных Н необходимо использовать ячейки меньшего радиуса. Значение  $r_a$  выбирается из значения  $(H \cdot r_a)$ , соответствующего максимуму (V<sub>a</sub>-V<sub>0</sub>) и I для данного V<sub>a</sub>. Также следует использовать аноды большей длины, уменьшить зазор между анодом и катодом, увеличить анодное напряжение. При конструировании трубок необходимо предусмотреть хорошую изоляцию между анодом и катодом. Для разрядных ячеек с определенной конфигурацией электродов и геометрическими размерами промежутка экспериментальные зависимости удовлетворительно согласуются с теоретическими, полученными ранее.

Авторы выражают глубокую благодарность тов. С. М. Чудинову, любезно предоставившему гелиевый криостат со сверхпроводящим соленоидом, и тов. Б. А. Акимову, оказавшему помощь при проведении экспериментов с сильными магнитными полями.

## ЛИТЕРАТУРА

- 1. Смирницкая Г. В., Рейхрудель Э. М., Егиазарян Г. А. ЖТФ, 1973, 43, вып. 1.
- 2. Маlev M. «Tracht. E. Vacuum», 1973, 23, N 11, 403. 3. Смирницкая Г. В., Нгуен Хыу Ти. ЖТФ, 1969, 39, вып. 6, 1044. 4. Рейхрудель Э. М., Смирницкая Г. В., Нгуен Хыу Ти. ЖТФ, 1969,
- 39. вып. 6, 1051 5. Смирницкая Г. В., Егиазарян Г. А. «Вестн. Моск. ун-та. Физ. астрон.»,
- 1972, **13**, № 5.
- 6. Караваев В. Г. Канд. дис. М., 1974.

Поступила в редакцию 28.9 1976 г. Кафедра общей физики для естественных факультетов