

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ КОЭФФИЦИЕНТОВ  
ПОГЛОЩЕНИЯ ПЛАЗМЫ КАНАЛА РАЗРЯДА  
В ТВЕРДОМ ДИЭЛЕКТРИКЕ**

Б. В. Семкин, Б. Г. Шубин

(Томск)

Принято считать [1—4], что искра в жидкостях излучает как абсолютно черное тело (АЧТ). На этом факте основаны многочисленные оценки температуры искрового канала в жидких диэлектриках. Высокая плотность частиц плазменного шнура и непрерывный спектр излучения дают определенные основания для распространения модели АЧТ и на искру в твердых диэлектриках. Однако небольшие радиальные размеры такой искры как источника света, особенно в начальной фазе расширения ( $\varnothing = 0,1\text{--}0,2$  мм), могут не обеспечить оптической глубины, необходимой для модели АЧТ.

В данной работе определены коэффициенты поглощения плазмы искрового канала в монокристалле KCl на двух длинах волн  $\lambda = 330$  и 370 нм. Кристалл KCl выбран в связи с хорошей ориентацией искрового канала вдоль кристаллографического направления, что обеспечило надежное попадание свечения на щель спектрографа.

Исследуемое излучение возникало при разряде на промежуток «острие — острье» искусственной линии с волновым сопротивлением 3,5 Ом, заряженной до 70 кВ. Размеры образца  $20 \times 20 \times 5$  мм, межэлектродное расстояние 5 мм.

Для определения коэффициента поглощения применялась методика просвечивания исследуемого объекта светом от источника с известными характеристиками [5], в качестве последнего использовался источник ЭВ-45 [6]. В соответствии с [5]

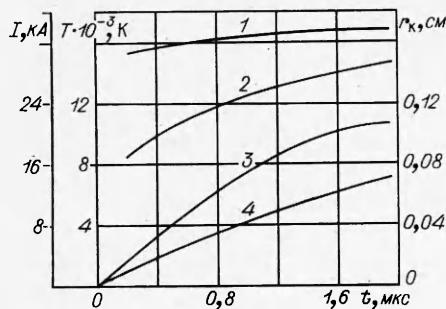
$$a_\lambda(t) = 1 - e^{-\alpha_\lambda(t)l(t)} = 1 - \frac{J_\lambda^\Sigma - J_\lambda^u}{J_\lambda^u},$$

где  $a_\lambda$  — коэффициент поглощения искрового канала на длине волны  $\lambda$ ;  $\alpha_\lambda$  — показатель поглощения;  $l$  — толщина слоя плазмы;  $J_\lambda^u$ ,  $J_\lambda^s$ ,  $J_\lambda^\Sigma$  — осциллограммы интенсивности (спектральной яркости на волне  $\lambda$ ) исследуемого свечения, эталонного источника и суммарного света.

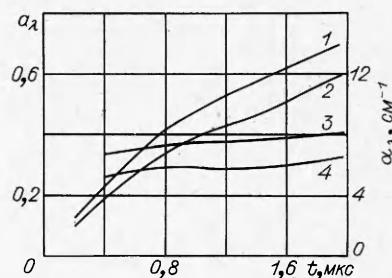
Для учета поглощения света эталонного источника в кристалле  $J_\lambda^u$  регистрировалась в присутствии образца. Фотоэлектронная система регистрации «спектрограф ИСП-30 — фотоумножитель ФЭУ-36 — осциллограф С1-17» имела постоянную времени  $\tau = 40$  нс.

Для контроля динамики заполнения входной щели спектрографа и расчета показателя поглощения  $\alpha_\lambda$  искровой канал фотографировался фоторегистратором СФР-2М; для получения теневой картины использовалась подсветка от ЭВ-45.

Искровой канал проектировался в плоскости щели с четырехкратным увеличением, входная щель спектрографа имела ширину 0,02 мм и высоту 0,75 мм. Щель полностью заполнялась светом к моменту  $t = 0,2$  мкс; к моменту  $t = 0,5$  мкс можно полагать  $l = D$  ( $D$  — диаметр искры), погрешность измерения  $\alpha_\lambda$  за счет такого приближения не более 10%. Коэффициент поглощения  $a_\lambda$  определялся в диапазоне 0,2—2 мкс, пока-



Фиг. 1



Фиг. 2

затель поглощения  $\alpha_\lambda$  — в диапазоне 0,52 мкс. При  $t > 2$  мкс образец претерпевал разрушение радиальными трещинами от канала, что иска- жало результаты экспериментов. На фиг. 1, 2 приведены результаты экспериментов и вычислений (1 — температура  $T(t)$  искры в кристалле KCl с учетом действительной излучающей способности, 2 — температура  $T_n(t)$  искры в кристалле KCl в предположении справедливости модели АЧТ, 3 — ток  $I(t)$  через искру, 4 — радиус канала разряда  $r_k(t)$  (фиг. 1); коэффициенты  $a_\lambda$  — 1, 2 и показатели поглощения  $\alpha_\lambda$  — 3, 4; 1, 3 — для длины волны  $\lambda = 370$  им; 2, 4 — для длины волны  $\lambda = 330$  нм (фиг. 2)). Яркостная температура  $T_n(t)$  определялась в той же серии экспериментов, что и коэффициент  $a_\lambda$ , в предположении справедливости модели АЧТ по методике [7]. Температура  $T(t)$  находилась по  $T_n(t)$  с учетом поправки на действительную излучательную способность. Температуры, определенные для длин волн 330 и 370 нм, отличаются не более чем на 5%; на фиг. 1 приведены значения  $T_n(t)$  и  $T(t)$  для  $\lambda = 370$  нм.

Коэффициент поглощения  $a_\lambda$  определялся с погрешностью 10—15%, однако отклонение  $a_\lambda$  от 1 существенно превосходит указанную погрешность, поэтому использование модели АЧТ для искры в твердых диэлектриках, особенно в начальной стадии расширения канала, проблематично. Так, поправки к температуре, учитывающие отклонение от модели АЧТ, составили для искры, исследуемой в данной работе, 44, 25 и 12% для времени с момента начала пробоя 0,2; 0,8 и 2 мкс соответственно.

Поступила 28 VI 1976

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Martin E. A. Experimental investigation of a high-energy density, high-pressure arc plasma.— «J. Appl. Phys.», 1960, vol. 31, N 2, p. 255—267.
2. Бопп Г. А. Оценка температуры канала импульсного разряда в жидкости.— «Оптика и спектроскопия», 1965, т. 18, вып. 3, с. 529—530.
3. Кутенко А. Н., Кортнев А. В. О температуре искрового разряда в жидкости.— «Изв. высш. учеб. заведений. Физика», 1963, № 1, с. 112—114.
4. Наугольных К. А., Рой Н. А. Электрические разряды в воде. М., «Наука», 1971.
5. Грим Г. Спектроскопия плазмы. М., Атомиздат, 1969.
6. Огурцова Н. Н., Подмошенский И. В., Демидов М. И. Импульсный источник света с излучением, подобным излучению абсолютно черного тела при температуре 40000 К.— «Оптико-механическая промышленность», 1960, № 1, с. 1—5.
7. Огурцова Н. Н., Подмошенский И. В., Шелемина В. М. Коэффициент непрерывного поглощения водородно-углеродной плазмы при температуре 40000 К и давлении в сотни атмосфер.— «Оптика и спектроскопия», 1964, т. 16, вып. 6, с. 949—956.