

03; 04

(C) 1992

## ИЗМЕРЕНИЕ ТЕМПЕРАТУРЫ ГАЗА В ВЧ РАЗРЯДЕ МЕТОДОМ КОНТАКТНОГО ТЕРМОМЕТРА С ОПТИЧЕСКИМ СЧИТЫВАНИЕМ

А.Н. М а г у н о в

При использовании контактных методов диагностики температуры газа определяется из стандартного уравнения баланса тепловых потоков на чувствительный элемент (спай термопары и т. д.), температура которого измеряется. Уравнение баланса [1] содержит несколько близких по величине слагаемых, о каждом из которых необходимо делать допущения, не проверяемые экспериментально (например, о величине коэффициента тепловой аккомодации молекул, излучательной способности чувствительного элемента, градиенте температуры вдоль подводящих проводов и т. д.). Из-за неопределенности ряда параметров погрешность определения разности между температурами газа и чувствительного элемента может достигать сотен процентов.

В данной работе проведено измерение температуры газа в ВЧ разряде по переходной характеристике установления температуры массивного термометрического тела после зажигания разряда. Термометрическим телом является пластинка монокристаллического кремния. Использование нестационарного процесса позволяет в каждый момент времени измерять две величины – температуру чувствительного элемента и ее производную по времени. Мощность теплового излучения кремниевой пластинки пренебрежимо мала по сравнению с тепловым потоком из газа, т. к. монокристалл кремния в диапазоне 2–20 мкм прозречен до температур  $\sim 200^{\circ}\text{C}$ . В уравнении теплового баланса количество слагаемых сокращается до минимума, а в оставшемся выражении определяются оба неизвестных параметра (температура газа и характеристика теплообмена на границе газ–поверхность).

Эксперимент проводился в цилиндрическом кварцевом реакторе диаметром 19 см и длиной 40 см. Внешние электроды, параллельные оси цилиндра, возбуждают емкостной разряд на частоте 13.56 МГц. Давление кислорода в реакторе 50 Па, расход газа  $40 \text{ см}^3/\text{мин}$ . Термометр–полированная кремниевая пластинка размером  $2.7 \times 2.7 \times 0.05 \text{ см}^3$  помещается на оси реактора, плоскость пластинки перпендикулярна оси. Держатель выполнен из двух кварцевых стержней диаметром 1.5 мм. Держатель имеет меньшие теплоемкость и площадь поверхности по сравнению с термометром. Теплообменом термометра с держателем можно пренебречь вследствие малой площади точечного контакта и низкой теплопроводности плавленого кварца.

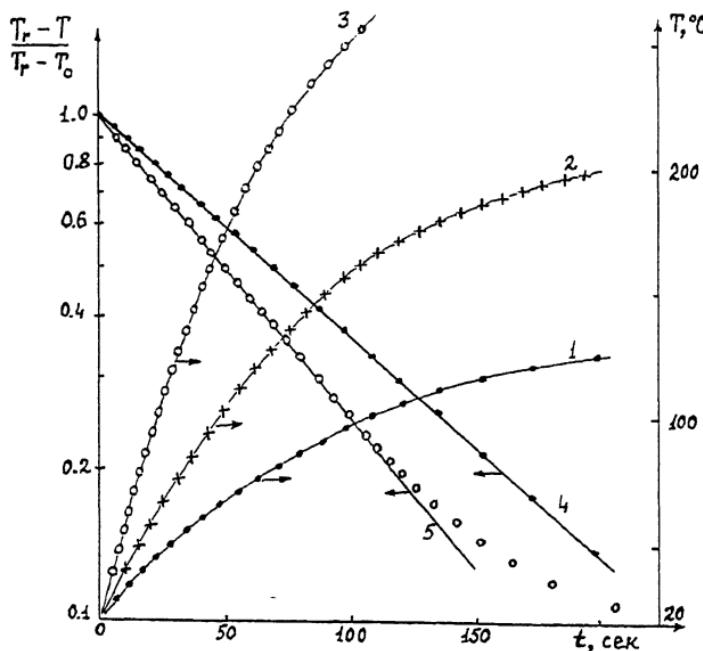


Рис. 1. Температура кремниевой пластинки ( $2.7 \times 2.7 \times 0.47 \text{ см}^3$ ) после зажигания разряда. Мощность, вкладываемая в разряд: 55 Вт (1,4), 110 Вт (2), 200 Вт (3,5).

Температура пластины после зажигания разряда измеряется методом лазерной интерферометрии [2], основанным на сильной температурной зависимости оптической толщины кремния, выполняющего роль интерферометра Фабри-Перо для излучения  $\text{He-Ne}$  лазера ( $\lambda = 1.15 \text{ мкм}$ ). Оптическая толщина интерферометра увеличивается на  $\lambda/4$ , а интенсивность отраженного пластиною света изменяется в  $\sim 3$  раза (от максимума до минимума или наоборот) при увеличении температуры кремния на  $\Delta T = 2.5 \text{ К}$ . В пределах изменения регистрируемого сигнала легко различить не менее 10 градаций, что позволяет проводить измерения с погрешностью, не превышающей 0.3 К (при автоматизированной обработке интерферограмм точность увеличивается по крайней мере на порядок величины).

Регистрация зависимости температуры кремния от величины после пробоя газа проведена для девяти уровней ВЧ мощности, вкладываемой в разряд, в диапазоне 55–340 Вт. На рис. 1 приведены зависимости для трех уровней мощности.

На начальной стадии нагрева, когда температура кристалла невелика ( $T < 200 \text{ }^\circ\text{C}$ ), тепловым излучением пластины можно пре-небречь по сравнению с мощностью теплового источника, нагревающего пластиною [3]. Температурная кинетика описывается выражением

$$cm dT/dt = \alpha S(T_r - T), \quad (1)$$

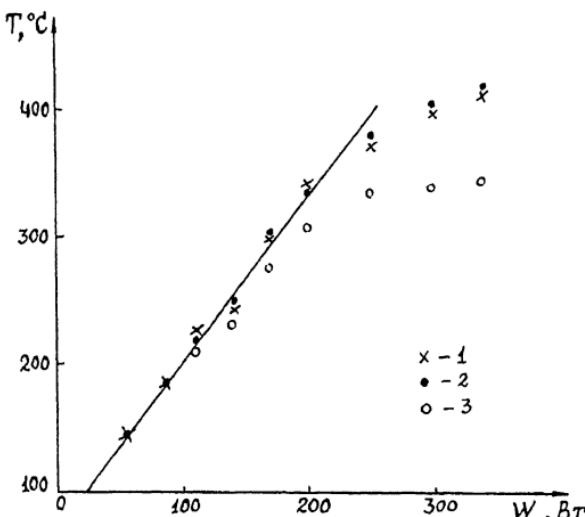


Рис. 2. Зависимость температуры газа от мощности, вкладываемой в разряд (1, 2), и установившаяся температура образца (3). Толщина кремниевой пластины: 470 мкм (1, 3), 380 мкм (2).

где  $c$ ,  $m$  и  $S$  – соответственно удельная теплоемкость, масса и площадь пластиинки,  $\alpha$  ( $\text{Вт}/(\text{см}^2\text{К})$ ) – коэффициент теплоотдачи на границе раздела газ–кремний,  $T$  – температура газа. В эксперименте измеряются две величины, входящие в (1):  $dT/dt$  и  $T$ . Для определения  $T_r$  и  $\alpha$  достаточно провести измерения в два различных момента времени. Такой способ справедлив, когда  $T_r$  и  $\alpha$  не меняются во времени. При постоянных значениях  $T_r$  и  $\alpha$  уравнение (1) интегрируется, причем в полулогарифмических координатах зависимость спрямляется:

$$\ln[(T_r - T)/(T_r - T_0)] = -\alpha St/cm, \quad (2)$$

где  $T_0$  – начальная температура кристалла. Проводя вариацию значений  $T_r$  и  $\alpha$ , можно по методу наименьших квадратов найти значения, наилучшим образом согласующиеся с экспериментальной зависимостью  $T(t)$ . Для расчета использованы 20–30 экспериментальных точек в диапазоне  $T \leq 180^\circ\text{C}$  для каждой мощности. На рис. 1 приведена зависимость (2) для двух уровней мощности. Коэффициенты корреляции между полученными аппроксимациями и экспериментальными зависимостями  $T(t)$  во всех случаях не ниже 0.999. Таким образом, предположение о постоянстве  $T_r$  и  $\alpha$  подтверждается. При малом уровне мощности ( $W \lesssim 100$  Вт) и низких температурах пластины выражение (1) точно описывает экспериментальную зависимость  $T(t)$  вплоть до установившейся температуры. При повышении мощности и температуры пластины наблюдаются расхождения между значениями, полученными экспе-

риментально и вычисленными согласно (2), как видно на рис. 1 (кривая 5). Отклонение обусловлено тепловым излучением пластины. При мощностях 250–340 Вт установившаяся температура пластины практически постоянна, что связано с сильной ( $\sim T^2$ , где  $\alpha \approx 10-11$ ) температурной зависимостью тепловой мощности, излучаемой пластины. При этих мощностях отрыв температуры газа от температуры пластины достигает 50–80 °С. На рис. 2 показаны зависимости температуры газа от мощности, вкладываемой в разряд, полученные для образцов разной толщины (470 и 380 мкм). В интервале 55–200 Вт наблюдается линейная зависимость  $T_g$  (°С) = 74 + 1.30 W (Вт). На рис. 2 приведены также значения установившейся температуры образца ( $h = 470$  мкм) в диапазоне мощностей, где имеется отрыв температуры газа.

Коэффициент теплоотдачи  $\alpha$  увеличивается с температурой газа от  $3.4 \cdot 10^{-4}$  Вт/см<sup>2</sup>К при  $W=55$  Вт до  $5.7 \cdot 10^{-4}$  Вт/см<sup>2</sup>К при  $W=340$  Вт. Заряженные частицы не влияют на тепловой баланс пластины вследствие малой степени ионизации газа (порядка  $10^{-7}$ – $10^{-6}$  [4]). Излучение плазмы и объемный ВЧ нагрев пластины, как показано в [2], также несущественны по сравнению с основным каналом нагрева.

Высокие температуры газа при малой удельной мощности ( $4.4 \times 10^{-3}$ – $2.7 \cdot 10^{-2}$  Вт/см<sup>3</sup>) обусловлены большим размером реактора: при равномерном энерговыделении температуры стенки  $T_s$  газа на оси  $T_g$  и радиус  $R$  связаны соотношением  $T_g^2 - T_s^2 \sim R^2$  [5]. В трубках диаметром 3 см температура газа достигает 700 К, когда характерный масштаб удельной мощности равен 0.2–0.3 Вт/см<sup>3</sup> [1, 6], что на порядок величины выше, чем в нашем реакторе.

Автор выражает благодарность И.И. Амирову за помощь в проведении экспериментов.

#### Список литературы

- [1] Иванов Ю.А., Лебедев Ю.А., Полак Л.С. Методы контактной диагностики в неравновесной плазмохимии. М.: Наука, 1981. 143 с.
- [2] Магунов А.Н., Мудров Е.В. Тез. докл. Международного симпозиума по теоретической и прикладной плазмохимии. Рига. 1991. С. 273–275.
- [3] Магунов А.Н. Роль теплового излучения в установлении температуры кремниевой пластины в газовом разряде. Препринт ИМ АН. 1990. № 18. 24 с.
- [4] Ивановский Г.Ф., Петров В.И. Ионно-плазменная отработка материалов. М.: Радио и связь, 1985. 232 с.
- [5] Карапуллина Е.В., Лебедев Ю.А. О соотношении характеристик плазмы неравновесных самостоятельных разрядов СВЧ и постоянного тока. В сб.: Плазмохимия-91 / Под ред. Л.С. Полака. М.: ИНХС АН, 1991. С. 7–44.

[6] Р у с а н о в В.Д., Ф р и д м а н А.А. Физика химически  
активной плазмы. М.: Наука, 1984. 414 с.

Институт микроэлектроники РАН,  
Ярославль

Поступило в Редакцию  
12 декабря 1991 г.  
В окончательной ре-  
дакции 5 мая 1992 г.