# Pt/Si界面的椭圆偏振光谱研究

# 陈土培 黄炳忠

(中山大学物理系)

#### 提 要

本文应用椭圆偏聚光谱法,研究未经热处理的 Pt/(n-Si)界面。在 3500 Å ~6500 Å 的光谱范围内, 对椭圆偏振光谱的测量数据进行分析计算,以确定界面的光学响应。结果表明, Pt/(n-Si)界面存在着一 界面层,其厚度 &=30±1 Å。本工作同时得到了该界面层的表观光学常数谱和介电函数谱。应用 有效 介质理论对界面层的介电函数谱进行拟合分析,结果指出,界面层存在着富硅的氧化物(其平均效果是 SiO<sub>1.54</sub>),界面区是 Pt、Si 和富硅氧化物的物理混合和化学混合区。 关键词: 椭圆偏振光谱法;界面;界面层;有效介质理论。

# 一、引 言

金属/Si 界面发生的物理和化学变化会严重地影响肖特基势垒的特性。对于某些金属, 如 Pd 和 Pt,在室温下也会在界面上发生金属原子与 Si 原子的混杂及化学键合<sup>L~33</sup>。此时 在界面上则会形成一个物理性质和化学性质既不同于金属膜也不同于 Si 衬底的 界面 层。 用常规的表面分析方法研究仅有几 Å 到几十 Å 厚的界面区往往是比较困难的,因为 要 受 到这些技术本身的深度分辨力的限制或者离子剥蚀所产生的影响。椭圆偏振光谱法是一种, 极灵敏的非破坏性的光学测量方法,由该法可获得有关介质的光学性质(介电性质),而这些 性质反映了介质的结构特性,从而获得有关界面的信息。

本工作对五个在完全相同的工艺条件下制备出来的 Pt/Si 样品进行椭圆偏振光谱测量 和计算。

二、Pt/Si 界面的椭圆偏振光谱研究

1. 原理及方法

设有如图 1 的四相系统。波长为  $\lambda$  的单色光以  $\phi_0$  角(本工 作  $\phi_0 = 70^\circ$ )入射。椭 偏 **漫** 量给出椭偏参数  $\psi$  和  $\Delta$ 。系统的 p 光复数反射系数与 s 光的复数反射系数之比给出

$$\rho = tg \psi \exp(i\Delta) = (R_{g}/R_{s}),$$

$$R_{g} = (r_{01}^{\alpha} + R_{12}^{\alpha}x_{1})/(1 + r_{01}^{\alpha}R_{12}^{\alpha}x_{1}), \quad (\alpha = p, s)$$

$$x_{1} = \exp\left(-i\frac{4\pi}{\lambda} N_{1}d_{1}\cos\phi_{1}\right),$$

$$R_{12}^{\alpha} = (r_{12}^{\alpha} + r_{23}^{\alpha}x_{2})/(1 + r_{12}^{\alpha}r_{23}^{\alpha}x_{2}),$$

$$x_{2} = \exp\left(-i\frac{4\pi}{\lambda} N_{2}d_{2}\cos\phi_{2}\right),$$

(1)

收稿日期: 1987年9月23日; 收到修改稿日期: 1987年12月17日

另有由 Snell 定律描述的关系

 $N_0 \sin \phi_0 = N_1 \sin \phi_1 = N_2 \sin \phi_2 = N_3 \sin \phi_3$ 

式中 N<sub>i</sub>(i=0, 1, 2, 3)为第 i 种介质的复数折射 率,  $N_i = n_i - ik_i$ , n 和 h 分别为折射 率 和 消 光 系 数;  $r_{ij}^{\alpha}(i, j=0, 1, 2, 3)$ 为  $\alpha$ -偏振光( $\alpha = p, s$ )在 第 i、j介质的界面上的菲涅尔反射系数<sup>[4]</sup>; φ<sub>i</sub>(i= 1, 2, 3) 为光在第 i 种介质内的 复数 入射 角; d1 和d2分别为第一膜层和第二膜层的厚度。若d2 =0,四相系统自动退化成三相系统,此时 R<sup>\*</sup><sub>12</sub>=  $=r_{13}^{\alpha}(\alpha=p,s)_{\alpha}$ 

Fig. 1 Four-phase model

实际上,由(1)、(2)式可得到如下形式的方程  $\psi = f_1(n_1, k_1, n_2, k_2, n_3, k_3, d_1, d_2, \lambda),$ (3)

函数 f1 和 f1 由(1)、(2)式给出,它们不能写成明显的解析形式。

Nэ

对于 Pt/Si 系统, 若存在性质上异丁金属膜和 Si 衬底的界面层时,可作为一个四相系 统处理(界面层则作为一个等效相)。若不存在界面层,则可作为三相系统处理。

若 Pt/Si 系统当作四相系统研究时, 需要求解的未知参量有: Pt 膜的厚度 d. 及其在某 一波长入下的光学常数 m1 和 k1; 界面层的厚度 d2 及其在某一入下的 m2 和 k20 Si 衬底的 光学常数  $n_3$  和  $k_3$  为已知。在某一 $\lambda$ 下的椭偏测量只给出一对  $\psi_{\lambda}$  4,可建立的方程个数少 于待求未知量个数, 解无法确定。为了解决该问题, 我们采用多厚度法。设有 M 个完全相 同的工艺条件下制造出来的不同膜厚(膜厚相差不是太大)的 Pt/SI 样品。这些样品的金属 膜的光学常数 n1 和 k1 可以认为是相同的\*, 而这些样品的界面层的表观光学常 数 n2 和 k1 及界面层厚度 da 也应相同, 唯有这 M 个样品的纯 Pt 膜(图1中第1种介质)的厚度 不 同, 分别记为  $d_{i}, j=1, 2, \dots, M$ 。椭偏测量可以建立 2M 个不相关的方程

$$\psi^{j} = f_{1}(n_{1}, k_{1}, n_{2}, k_{2}, n_{3}, k_{3}, d_{1}^{j}, d_{2}, \lambda), \qquad (j = 1, 2, \dots, M) \bigg\}$$

$$(4)$$

拱有(5+M)个未知量。要有确定解,必须  $2M \ge (5+M)$ ,即  $M \ge 5$ ,因此,本工作 5 个样 ond

若 Pt/Si 系统当作三相系统处理时,  $\alpha_s=0$ , 上述方程退化成与  $n_s$  及  $k_s$  无关, 此时, 未 知参量只有  $n_1$ 、 $k_1$  及  $d_1$ , 共(2+M)个。若 M=5, 显然可满足唯一求解条件。

不管是三相系统还是四相系统,求解上述方程只能通过数值解法,即设定一目标函数, 然后进行最优化计算。对于三相系统,需要进行(2+M)维搜索;对于四相系统,需要进行 (5+M)维搜索。为了使需搜索的维数减至最少,本工作按照下述的方法设定目标函数。由 (1)式中第(3)式可得

$$d_{1}^{i} = \frac{\lambda i \ln x_{1}^{i}}{4\pi M_{1} \cos \phi_{1}}, \quad (j = 1, 2, ..., M)$$
(5)

 $\alpha'_1$ 的求解参见文献[5]。从数学上来看, dl 是 $\psi'_1$ ,  $\lambda'_1$ ,  $n_1$ ,  $k_2$ ,  $n_3$ ,  $k_8$ ,  $n_3$ ,  $k_8$ ,  $n_2$  及  $\lambda$  的 函

\* 作者曾对各个实验样品的 ψ, 4 值进行理论计算和实验测试,结果均符合得很好。

Air Pt film



(2)

数。从物理上来考虑, di 应是一个正实数,且与λ无关。Im(di)=0。Re(di)>0。因此,可 以选取目标函数

$$\boldsymbol{F} = \sum_{j=1}^{M} [\operatorname{Im}(d_{1}^{j})]^{2}$$
(6)

在该目标函数中, 战不再以参变量的形式出现。因此, 对三相系统, 搜索空间由 2+M 维减少到 2 维 $(n_1, k_1)$ ; 对四相系统,由 5+M 维减少到 5 维 $(n_1, k_1, n_3, k_3, d_3)$ 。这使得计 算大为容易。同时,在某一波长下,由最优化条件对 Re(di)进行计算,可以得到 Pt 膜的厚 度。

对于 Pt/Si 系统, 是用四相模型描述合适还是用三相模型合适, 可根据这样的原则来确 定:如果模型合适,则计算得到的 础(正实数)不应随波长的改变呈某种规律性变化;如果模 型不合适,则 & 有可能随波长呈规律性变化。如果用四相模型描述合适而三相模型不合适, 则表明存在着一有效的界面层。如果实际情况不存在界面层,则四相模型的求解结果会蜕 变成三相模型的结果。

#### 2. 结果与讨论

我们对 5 个在完全相同的条件下制备出来的 Pt/Si 样品进行椭偏光谱测量和计算。各 样品依照膜厚从小到大的顺序用 j 编号, j=1, 2, 3, 4, 5。

计算结果指出,采用四相模型计算出来的所有样品的 da 值均不随波长呈规律性变化。 其无规起伏的最大幅度不超过5%,作者认为,这一起伏纯系实验误差和计算误差造成的。 各样品的 d1 平均值分别为: 39 Å、46 Å、54 Å、95 Å 和 107 Å。另外,各波长下求解出的 界面层的厚度 da 均落在 30±1Å 的范围内, da 值随波长变化随机起伏不超过 3%。

图 2 所示的是用三相模型计算出来的 di 随测量波长的变化情况。图 2 显示, 当金属膜 较薄时, d, 值随波变化就较显著, 这表明此时界面层对计算结果的影响就较大。

三相模型与四相模型的定量差别可用下式来描述

$$R^{i} = \frac{d_{1 \equiv n}^{i} - d_{1 \equiv n}^{i}}{d_{1 \equiv n}^{i}} \times 100\%, \qquad (7)$$

式中  $d_{i=n}$  和  $d_{i=n}$  分别为在某一波长下用三相和四相模型计算 出 来 的  $d_{i}$  值 (正 实 数)。从 图 3 可看到,对所有样品,随着波长的增大,三相模型与四相模型的差别变得越来越小;而随



**F**ig. 2  $d_1$  versus  $\lambda$  based on the three-phase model

Fig. 3  $R^{j}$  versus  $\lambda$ 



Fig. 4 The optical constants of the interface layer







Fig. 6 "." and "." represent n and k of the Pt film obtained in this work, respectively; " $\Delta$ " and " $\times$ " represent n and k of pure bulk Pt respectively, after ref. [6]

从以上结果显然可以看出,四相模型较三相模型更适合描述了 Pt/Si 系统。从而说明 该系统存在着一个界面层,其光学常数如图 4 所示,复介电函数 s<sub>BB</sub> = s<sub>1</sub><sup>BB</sup> + is<sub>2</sub><sup>BB</sup>如图 5 所示。 我们也同时得到了 Pt 膜的光学常数,如图 6 所示。

## 三、界面层介电函数谱的有效介质理论分析

在上述工作中,我们已获得了界面层的复介电函数谱 $\epsilon_{BB}(\lambda)$ ,试图应用有效介质理论对 其进行拟合分析。由于 Pt/Si 系统是由在经化学腐蚀的 Si 表面上淀积一层 Pt 而成的,在 淀积 Pt 前, Si 表面就已存在着十多埃厚的自然氧化层<sup>[7]</sup>,故可认为该界面层可能由 Pt、Si 及 Si 的氧化物混合而成。它们的复介电函数分别为  $\epsilon_{Pt}$ 、 $\epsilon_{Si}$  及  $\epsilon_{ortide}$ ,所占的体积分数分别 为 Y、Z 及 (1-Y-Z) 界面层可以看成由这些介质组成的异质系统,其有效复介电函数为  $\epsilon_{etto}$  依据有效介质理论<sup>[50</sup>有

$$Y\left(\frac{s_{\text{Pt}}-\varepsilon_{\text{eff}}}{s_{\text{Pt}}+2s_{\text{eff}}}\right)+Z\left(\frac{s_{\text{Si}}-s_{\text{eff}}}{s_{\text{Si}}+2s_{\text{eff}}}\right)+(1-Y-Z)\left(\frac{\varepsilon_{\text{oxide}}-\varepsilon_{\text{eff}}}{\varepsilon_{\text{oxide}}+2\varepsilon_{\text{eff}}}\right)=0, \\ 0 \leqslant Y \leqslant 1, \ 0 \leqslant Z \leqslant 1, \ 0 \leqslant (1-Y-Z) \leqslant 1, \end{cases}$$
(8)

若已知  $\mathcal{E}_{Pt}$ 、 $\mathcal{E}_{Sl}$ 和  $\mathcal{E}_{oxlde}$ ,对于一组(Y, Z),可由(8)式求解出  $\mathcal{E}_{eff}$ ,然后与  $\mathcal{E}_{BB}$ 比较。我们的 任务是要寻求一组(Y, Z)值,使得在整个工作波段内  $\mathcal{E}_{eff}(\lambda)$ 与  $\mathcal{E}_{BB}(\lambda)$ 的差别最小。评价函 数可选取

$$\delta = \left[\frac{1}{N-1} \sum_{i=1}^{N} |s_{eff}(\lambda) - \varepsilon_{BB}(\lambda)|^{2}\right]^{1/2}, \qquad (9)$$

式中N是通过整个工作波段内相等波长间隔的点数。

若氧化物为 SiO<sub>3</sub>,其介电函数取自文献 [9]:  $s_{Pt}$  取自本工作得到的数值;  $e_{S1}$  取无定形 硅数据<sup>LIOI</sup>。其最优化的拟合结果见图 5。拟合结果给出 Y=0.11, Z=0.38。如果  $e_{S1}$  取 单晶硅数据,则由于  $s_{etf}(\lambda)$ 与  $s_{SE}(\lambda)$  偏差太大而无法拟合。这说明在界面层中, Si 并不是 以原子有规则致密排列的形式出现的,而可能是以无定形硅的形式出现。

上述的拟合结果,在长波段, 8ett 与 8BE 符合得很好,但在短波段则偏差较大。作者认为 氧化物不是 SiO<sub>2</sub>, 而是 SiO<sub>2</sub>。我们试图利用 SiO<sub>2</sub> 的介电函数进行 拟合。8sto,由下式 给 出<sup>111</sup>

$$B = \frac{0.417x + 0.09468(2-x)}{0.417x - 0.4253(2-x)(x-2.123)(x+0.968)},$$
(10)

式中 SiO<sub>2</sub> 和 Si 的数据取自文献[9, 12]。利用  $s_{SIO_2}$  进行拟合计算,结果给出 w=1.54, Y=0.11, Z=0.38。如图 5 所示,采用  $s_{SIO_144}$  拟合,  $s_{ett}$  与  $s_{SE}$  在短波段的偏离可以在较大程度 上得到改善,而在长波段则几乎不产生影响。这表明界面层中存在的氧化物不是 SiO<sub>2</sub>,而 是富硅的氧化物。产生这种情况的一个可能原因是, Pt 与 Si 表面的自然氧化物(SiO<sub>2</sub>或接 近 SiO<sub>2</sub>) 发生作用,破坏了原来的 Si—O 键,释放出一些 O 原子,使得 Pt 与 Si 原子的互扩 散容易进行,并使得被释放出的 O 原子与扩散过来的 O 原子结合,结果形成富硅的氧化物。 关于其他金属(如 Pd 和 Au)与 Si 表面自然氧化物的作用, Miller 等<sup>[3]</sup> 也曾注意或观测过。

在作了上述努力后,由有效介质理论计算得到的 8ett 与 8ss 在很宽的波段内符合得很好,但在波长较短处仍有一定的偏差。我们认为这是由于有效介质理论只是考 虑了 Pt、Si 及氧化物的物理混合情形,而未顾及它们的化学作用而产生的影响。实际上,在这混合区,一些 Pt 原子与 Si 原子会发生键合而形成类似硅化物的物质,但没有证据表明,已形成了具有稳定化学配比的硅化物<sup>[133]</sup>。

#### 四、结 论

(1) 椭圆偏振光谱法是研究金属/Si界面的一种非破坏性的有效方法。

(2) Pt/Si 界面存在着一有效厚度为 30±1Å 的界面层,其光学(介电)性质既不同于 Pt 膜也不同于 Si 衬底。

(3) 有效介质理论的分析结果表明, 界面层存在着富硅的氧化物; 界面 区 是 Pt、Si 及 氧化物的混合区,除了物理混合外,还存在着化学混合。

作者感谢余玉贞副教授对本工作所给予的有益的讨论。

#### 参考文献

- [1] J. L. Freeouf, G. W. Rubloff et al.; Phys. Rev. Lett., 1979, 43, No. 24 (Dec), 1836~1839.
- [2] G. W. Rubloff, P. S. Ho et al.; Phys. Rev. (B), 1981, B23, No. 8 (Apr), 4183~4195.
- [3] J. N. Miller, S. A. Schwarz, et al.; J. Vac. Sci. Technot., 1980, 17, No. 5 (Sep/Oct), 920~923.
- [4] R. M. A. Azzam, N. M. Bashara; *«Ellipsometry and Polarized Light»*, (North-Holland, Amsterdam, 1977), Chapter 4.
- [5] 冯洪安,余玉贞,黄炳忠; 《物理学报》, 1986, 35, No. 3 (Mar), 319~327。
- [6] 饭田修一等; <物理学常用数表>, (科学出版社, 1979年), p. 118。
- [7] F. Lukes; Surf. Sci., 1972, 30, No. 1 (Mar), 91~100.
- [8] I. Webman, J. Jortner et al.; Phys. Rev. (B), 1977, B15, No. 12 (Jun), 5712~5723.
- [9] A. J. Warneck, P. J. Loprest; IBM J. Res. Develop., 1973, 17, No. 3 (Mar.), 256~258.
- [10] D. T. Pierce, W. E. Spicer; Phys. Rev. (B), 1972, B5, No. 8 (Apr), 3017~3029.
- [11] K. Hubner, E. Rogmann; et al.; *«Insulating Films on Semiconductors»*, (Proc. Intern. Conf. on Insulating Films on Semiconductors, 1981), p. 30.
- [12] G. E. Jellidon Jr., F. A. Modine; J. Appl. Phys., 1982, 53, No. 5 (May), 3745~3753.
- [13] L. Braicovich et al.; J. Vac. Sci. Technol., 1980, 17, No. 5 (Sep/Oct), 1005~1008.

### Ellipsometric study on the interface of Pt-Si system

CHEN TUPEI AND HUANG BINGZEONG (Physics Department of Zhongshan University, Guangzhou) (Received 23 September 1987; revised 17 December 1987)

#### Abstract

Spectroscopic ellipsometric data, of which incident-light wavelength ranges from  $3500 \text{ \AA}$  to  $6500 \text{ \AA}$ , has been analyzed to determine the optical response of the interface between Pt and *n*-Si(111). The result shows an interface layer of thickness  $d_3 = 30 \pm 1 \text{ \AA}$ , whose optical and dielectric properties are very different from the ones of the Pt film or the Si substrate. At the same time, the apparent optical constant spectra and dielectric function spectra of the interface layer were obtained in this work. A calculation based on the effective medium theory (EMT) was done to fit the dielectric function spectra of the interface layer. The result indicates the existence of Si-rich oxide in the interface layer, which can be ascribed to the reduction of the native Si oxide on the surface of Si substrate caused by Pt. The result also suggests that the interface layer is a physical and chemical mixing region of Pt, Si and Si-rich oxide.

Key words: spectroscopic ellipsometry; interface; interface layer; effective medium theory.

883