硅烷低温等离子体阶跃响应的仿真(1)*

杨 靖节 李景镇 孙秀泉 龚向东

(深圳大学工程技术学院,深圳 518060)(2004年5月31日收到 2004年11月18日收到修改稿)

了解含有负离子的低温等离子体的过渡特性,在等离子体控制过程中,尤其在选择性等离子体腐蚀工艺和改善善电荷堆积等现象中是十分重要的课题,对电源驱动频率为13.56MHz,压力为0.5Tor(0.5×103.33Pa)状态下的硅 烷 SiH4)低温等离子体的阶跃响应进行仿真.当电源电压振幅从550V阶跃减小到350V时,硅烷低温等离子体表现 出以数千 RF 周期为周期的振荡现象,等离子体中的带电粒子的运动变化决定了振荡现象的产生和振荡周期等 特性.

关键词:迁移率,扩散系数,阶跃响应,等离子体振荡 PACC:5265,5235,5225F,5240K

1.引 言

低温等离子体已成为超大规模集成电路加工工 艺中必不可少的材料和工具,在集成电路加工工艺 中低温等离子体的控制技术是非常重要的[1] 尤其 是在超大规模集成电路加工工艺中大面积化、超微 细化、高速化等工艺对低温等离子体控制精度提出 了更高的要求^[2].在低温等离子体加工工艺中任何 等离子体外部条件或者内部状态的微小变化,都将 引起低温等离子体自身的物理和化学特性的变 化^[3] 所以 理解和掌握低温等离子体的过渡特性是 十分必要的.Samukawa 等人研究了用时间尺度为数 十微秒的脉冲向低温等离子体注入电能时等离子体 的过渡特性^{4-7]}. Yang 等人对低温等离子体发生器 电源电压振幅阶跃式变化时,等离子体的过渡特性 等进行了深入的研究^[8,9].王建华等人对鞘层区域中 的离子进行了蒙特卡罗模拟,得到了不同放电参数 下离子的能量分布^[10].本文以硅烷(SiH₄)低温等离 子体为对象 ,当等离子体发生器电源电压振幅发生 阶跃变化(以下简称阶跃变化)时,对硅烷低温等离 子体的过渡特性进行研究

2.模型

本文采用流体等离子体模型,电子与其他粒子 发生碰撞时,碰撞频率是平均电子能量的函数;电 子 正离子和负离子的迁移速度是电场强度 E 和气 体压强 po 的函数^[89,11–13].为了能和蒙特卡罗仿真 结果和实验结果进行比较 放电结构采用电容耦合 (capacitively coupled plasma)等离子体仿真模 型^[189,14-16],放电结构如图1所示, RF 电源频率 f = 13.56MHz ,平行平板电极间隔 gap = 20mm ,电极半 径 r = 8.0 cm ,电极静电容量为 $C_s = 10.0$ pF. 在 f =13.56MHz 的高频电源作用下,电子在高频电场中被 加速 获得了高能量的电子和气体分子碰撞使气体 电离生成等离子体,因为电子的迁移率远远大于正 离子的迁移率 所以电子首先到达阴极使阴极带负 电荷 产生负的自偏置电压 因而进一步吸引正电荷 到达阴极,因为阴极和电源之间耦合电容的存在 到 达阴极的电子在耦合电容上积累 ,所以数 RF 周期 之后 耦合电容的作用将阻止过多的电子流入阴极 , 使一周期内电子电流和正离子电流等量的流入阴 极,结果使放电进入稳定状态,为此,在电源和放电 电极之间加入容量为 $C_{\rm b} = 8.0 \, {\rm pF}$ 的耦合电容.

^{*}教育部留学回国人员科研启动基金资助的课题.



图1 放电结构

放电电路方程为

$$V_{g}(t) = \frac{C_{b}}{C_{g} + C_{b}} V_{s}(t) - \frac{1}{C_{g} + C_{b}} \int_{0}^{t} i_{g}(t') dt' ,$$

$$i_{g}(t) = \frac{eS}{L} \int_{0}^{L} (n_{+}(x,t)W_{+}(x,t,E/p_{0})) - n_{-}(x,t)W_{-}(x,t,E/p_{0})) dx.$$
(1)

 V_{g} 为电极间电压 , V_{s} 为电源电压 ,L为电极间 距 ,e 为基本电荷量 ,S 为电极面积 , W_{+} , W_{-} , W_{e} 分 别为正离子 ,负离子和电子的平均速度 , n_{+} , n_{-} , n_{e} 分别为正离子 ,负离子和电子的数密度 .

在本 SiH₄ 等离子体模型中 ,考虑了电子 e ,1 价 的 SiH₃⁺ 正离子和 1 价的 SiH₃⁻ 负离子 SiH₄(1,3), SiH₄(2,4) SiH₃ SiH₂ SiH 等中性原子以及它们之间 的化学反应^[11-13,17]. SiH₄ 气体压力为 $p_0 = 0.5$ Torr (0.5 × 103.33Pa).

本模型的支配方程如下:电子,正离子,负离子 以及中性原子等的连续性方程为

$$\frac{\partial n_i}{\partial t} + \nabla \cdot J_i + \sum_k R_k (x,t, < \varepsilon >)n_i = 0,$$

$$J_i = -D_i (x,t, E/p_0) \nabla n_i \pm W_i (x,t, E/p_0)n_i,$$

$$W_i = \mu_i E(x,t).$$
(2)

电子能量守恒方程为

$$\frac{\partial (\epsilon n_e)}{\partial t} + \nabla \cdot q_e - eJ_e \cdot \nabla V$$

$$+ \sum_{j} H_{j}R_{j}(x, t, < \varepsilon >)n_{e} = 0$$

$$q_{e} = -D_{e}n_{e}\nabla\varepsilon + \frac{5}{3}\varepsilon J_{e}.$$
(3)

泊松方程为

$$\nabla^2 V = -\frac{\rho}{\varepsilon_0}.$$
 (4)

 n_i 为在本模型中考虑的各种粒子的数密度 , J_i 为与 n_i 对应的各种粒子的通量 , R_k 为反应频率 , D_i 为粒子扩散系数 , W_i 为粒子迁移速度 , μ_i 为带电粒 子迁移率 ; ϵ 为电子能量 , H_j 为电子与原子反应能 量阈值 , V 为空间电位 , ρ 为净电荷量 , ϵ_0 为真空介 电常数.

边界条件设定如下:

$$X_{j}^{0\,L} = X_{j}^{0+1,L-1} \nabla J_{j} / J_{j} (X_{j} : n_{e} , n_{+} , n_{-} , n_{SiH_{3}} , \dots , T_{e}),$$

$$V_{0} = V_{g} (t),$$

$$V_{L} = 0.$$
(5)

二次电子放出系数为 $\gamma = 0.015$.

X_j^{0, L} 分别为计算量在两电极表面的取值,*V*₀和 *V_L* 分别为图1中的左侧供电电极和右侧接地电极 的电位.

考虑到电源电压振幅为 550V 左右时,低温等离 子体进入稳定状态以后,正离子和负离子的数密度 大约在 10¹⁰/cm³,电子的数密度大约在 10⁸/cm³,所 以初始条件设定如下:

 $n_{e}(x) = n_{+}(x) = 2.5 \times 10^{6} \sin(0.1\pi (4.5 + x/L)),$ $\varepsilon = 1 \text{eV},$

 $x_i = I(1 - \cos(\pi(i - 1))(n - 1)))/2 \quad 1 \le i \le n ,$ (6)

 x_i 为图 1 中从左侧电极表面起放电空间的位置.

利用本模型模拟稳定状态下的硅烷的仿真结 果,与同条件下的蒙特卡罗仿真结果取得了良好的 一致性^[15,18],并在此基础上,进一步进行了以150微 秒为周期的脉冲方式向等离子体注入电能的仿真计 算,并与实验结果进行了比较取得了良好的一致结 果^[19,20].

3. 结果与分析

3.1. 硅烷低温等离子体的振荡现象

在电源电压振幅为 550V 的 RF 电源作用下,当 等离子体进入稳定状态以后,电源电压在0相位的

瞬间 振幅从 550V 分别向 600V(1) 对应图 2 中的 (1)曲线,以下同),500V(2),400V(3),350V(4)和 2001(5)阶跃变化时,在等离子体(bulk)区域中 x = 10mm 点上的 SiH₃⁻ 负离子的数密度的过渡特性 如图 2 所示.在曲线 1) (2)和(3) 三种情况中,由于 有足够的电能注入到等离子体内维持等离子体的反 应 同时 在鞘层(sheath)区域形成了足够强的电场 来维持等离子体的密度 所以 等离子体从一个稳定 状态过渡到另一个稳定状态;当电源电压振幅阶跃 减小为 200V 时,如图 2 中的曲线 5)所示,由于没有 足够的电能注入到等离子体中,鞘层区域始终没有 足够强的电场存在,正负离子的生成速度小于消失 (扩散等因素)速度,所以等离子体逐渐地消失了,在 这里引起我们兴趣的是图 2 中的曲线(4),振幅从 550V 向 350V 阶跃减小时等离子体的过渡特性,此 时 等离子体显现出以大约 4000RF 周期为周期的振 荡特性.



图 2 SiH₃⁻离子数密度的过渡特性

两电极间隔的中间点指向两电极,使 SiH₃⁻ 负离子 从等离子体区域向鞘层区域扩散.扩散分量使等离 子体区域 SiH₃⁻ 的密度降低,迁移分量使等离子体 区域 SiH₃⁻ 的密度升高;这两个分量的平衡使得等 离子体密度处于平衡状态.由于电源电压振幅阶跃 式减小,鞘层区域的电场强度相应减弱,SiH₃⁻ 向等 离子体区域的迁移分量减小,于是阶跃减小之前迁 移分量和扩散分量的平衡被破坏,扩散分量相对变 大,等离子体区域的SiH₃⁻ 方离子通量达到了最大值.



图 3 SiH₃⁻ 负离子通量的过渡特性

图 4 是与图 3(A)(B)(C)(D)(E)时刻相 对应各时刻,一个周期内时间平均的电场强度的空 间分布.如图4所示(B)时刻空间各点电场强度几 乎为0,显示此时迁移分量几乎完全消失,所以, SiH₃⁻ 负离子通量完全由扩散分量构成达到最大值 (图 3(B)),因此,等离子体区域SiH,*正离子和 SiH。⁻ 负离子的密度单调降低.由于等离子体区域等 离子体密度的降低 所以空间密度梯度相应变小 扩 散速度变慢 扩散分量随之变小 于是迁移分量相对 开始上升,当达到图3(C)时刻时, SiH_a -负离子通 量为 0 即此时扩散分量与迁移分量大小相等 此时 在两电极的前面分别出现正负电场(图 4(*C*)), SiH,⁺正离子和 SiH,⁻ 负离子的运动方向开始出现 反向 因此 ,SiH, - 负离子在此鞘层区域电场的作用 下 向等离子体区域迁移 ,于是鞘层区域出现正的 SiH, *净电荷, SiH, * 负离子再次被SiH, *正离子形 成的电场俘获在等离子体区域 其结果使鞘层区域 的电场强度不断增强,如图4(D)和(E),进而增大 了向等离子体区域迁移 SiH; 负离子的力度 ,使等

离子体区域 SiH⁻ 负离子的密度不断上升.



图 4 电场强度空间分布的过渡特性

3.2. SiH,⁻离子的迁移率和扩散系数对振荡周期的 影响

振荡现象是由于 SiH₃⁻ 负离子的迁移和扩散运 动引起的 ,而 SiH₃⁻ 负离子的迁移和扩散特性是由 SiH₃⁻ 负离子的迁移率和扩散系数决定的 ;SiH₃⁻ 负 离子的迁移率和扩散系数对振荡周期的影响如图 5 和图 6 所示 ,图 5 为扩散系数不同时对振荡周期的 影响 ,图 6 为迁移率不同时对振荡周期的影响 ,扩散 系数增大(1.5 倍)或者迁移率减小(0.8 倍),则等离 子体振荡周期变短 ;扩散系数减小(0.5 倍)或者迁 移率增大(1.2 倍),则振荡周期变长 .这是因为扩散 系数越大等离子体区域的 SiH₃⁻ 负离子数密度降低 得越快 ,所以振荡周期变短 ;而迁移率越大使 SiH₃⁻ 负离子 俘获在等离子体区域的能力越强 ,阻碍 SiH₃⁻ 负离子数密度的降低 ,所以振荡周期变长 .

3.3. 发生振荡现象的原因

对于硅烷低温等离子体,在电源电压振幅分别 为 550V 和大于 350V 时,因为平均电子能量的差异 不大,所以原子电离频率和电子吸附频率相差很小, 如果没有其他因素存在,两种情况下等离子体的密 度最终可以是相等的,然而,两种情况所不同的是鞘 层区域电场强度的大小不等,即使负离子俘获在等 离子体区域的能力不同,因此,使等离子体处于不同



图 5 扩散系数对振动周期的影响



图 6 迁移率对振动周期的影响

的平衡点,所以两种情况下,最终等离子体的密度不同.当电源电压振幅为550V前后时,鞘层区域存在 着足够强的电场(图4(A)),此电场平衡着等离子体 区域的SiH3⁻负离子向两电极方向的扩散,从而使 等离子体处于平衡状态.

当电源电压振幅阶跃减小为 350V 时,SiH₃⁺正 离子和 SiH₃⁻ 负离子数密度在电极间的空间分布如 图 7 所示.图 7 中的(*E*)和(*F*)时刻分别为图 2 中的 波峰(*E*)和波谷(*F*)的瞬间,是一个振荡周期中具 有代表性的两个时刻.在(*E*)时刻,鞘层区域的 SiH₃⁺正离子与 SiH₃⁻ 负离子数密度的差大约为 10^{8} /cm³ 电场强度大约 100V/cn(图4(*E*)).此时,使 密度大约为 4.5×10⁹/cm³ 的 SiH₃⁻ 负离子俘获在等 离子体区域的电场的能力已经达到极限,而此时等 离子体区域的原子电离和电子吸附等反应仍在进 行 SiH₃⁺正离子和 SiH₃⁻ 负离子密度仍在成指数形 式上升,所以(*E*)时刻之后等离子体区域的 SiH₃⁻ 负 离子要以扩散的形式放出;又由于预鞘层区域 SiH₃⁻负离子的密度梯度大于SiH₃⁺正离子,所以, 在预鞘层区域SiH₃⁻负离子扩散速度要大于SiH₃⁺ 正离子的扩散速度,因此,扩散使鞘层区域的SiH₃⁻ 负离子密度迅速增加,使SiH₃⁺正离子和SiH₃⁻负离 子数密度相等,于是SiH₃⁺正离子和SiH₃⁻负离 子数密度相等,于是SiH₃⁺正离子空间电荷形成的 鞘层区域的电场消失,SiH₃⁻负离子向等离子体区域 的迁移分量消失,在扩散分量的作用下,等离子体密 度和密度梯度同时开始下降,最终在(F)时刻密度 下降到极小值.此(F)时刻虽然SiH₃⁺正离子和 SiH₃⁻负离子数密度在整个空间几乎相等,且密度梯 度同时也达到最小值,但是(F)时刻鞘层区域的正





负离子的密度却高于(*E*)时刻.此时在 RF外加电场 的作用下,正离子和负离子表现出相反的运动方向, 所以在电极前面显现出净电荷密度为 10⁸/cm³ 的 SiH₃⁺正离子鞘层区域,从而在鞘层区域形成大约 100V/cm 的强电场.由图 4 可知 (*D*)时刻的鞘层区 域的电场强度大于(*E*)时刻.此电场使鞘层区域的 SiH₃⁻负离子向等离子体区域迁移,所以等离子体 区域的等离子体密度再次上升;当密度再次上升到 与(*E*)时刻相同的密度状态时,再次发生高密度等 离子体扩散放出的现象,于是,形成了等离子体的振 荡现象.

4. 结 论

本文对包含有 SiH₃⁻ 负离子的硅烷低温等离子 体在 RF 电源电压振幅阶跃式变化情况下的过渡状 态进行了仿真 ,结论概要如下:(1)处于稳定状态的 低温等离子体,在其工作电源电压振幅发生阶跃式 变化时,等离子体的过渡状态可能有 3 种情况;其 一,从一个稳定状态过渡到另一个稳定状态;其二, 从稳定状态过渡到等离子体的完全消失;其三,从一 个稳定状态过渡到周期式的振荡状态.(2) 硅烷低温 等离子体的振荡现象是由 SiH₃⁻ 负离子的运动特性 引起的,在周期式振荡状态中,SiH₃⁻ 负离子的迁移 率和扩散系数对振荡周期的长短起决定性的作用.

- [1] Lieberman M A and Lichtenberg A J 1994 Principles of Plasma Discharges and Materials Processing (New York: Wiley) 1,17
- [2] Sekine M 2001 Japan Soc. Appl. Phys. 70 387
- [3] Tachi S 2000 Japan Soc. Appl. Phys. 69 323
- Samukawa S , Ohtake H and Mieno T 1996 J. Vac. Sci. Technol.
 14 3094
- [5] Meyyappan M 1996 J. Vac. Sci. Technol. A 14 2122
- [6] Ahn T H, Nakamura K and Sugai H 1996 Plasma Sources Sci. Technol. 5 139
- [7] Goto N 1998 J. Appl. Phys. D 31 428
- [8] Yang J, Ventzek P L G, Sakai Y, Date H, Kitamori K and Tagashira H 1997 J. Appl. Phys. 82 2093
- [9] Yang J, Ventzek P L G, Sugawara H, Sakai Y, Kitamori K, Tagashira H and Meyyappan M 1998 J. Appl. Phys. 84 1848
- [10] Wang J H and Jin C E 2004 Acta Phys. Sin. 53 1116(in Chnese) [王建华、金传恩 2004 物理学报 53 1116]

- [11] Kushner M J 1988 J. Appl. Phys. 63 2532
- [12] Date A, Kitamori K, Sakai Y and Tagashira H 1991 T. IEE Japan.
 111 A 962
- [13] Ohmori Y , Simozuma M and Tagashira H 1986 J. Appl. Phys. D 19 1029
- [14] Goedheer W J and Meijer P M 1995 IEEE Trans. on Plasma Sci. 23 644
- [15] Makabe 1996 The Institute of Electrical Engineers of Japan Technical Report 595 65
- [16] Chapman B 1980 Glow Discharge Processes : Sputtering and Plasma Etching (New York :Wiley ; Tokyo) 144
- [17] Sato N and Tagashira H 1991 IEEE Trans. Plasma Sci. 19 102
- [18] Yang J et al 1993 Proceedings of The Hokkaido Chapter of The Institute of Electrical Engineers of Japan p24
- [19] Yang J 1999 Ph. D. thesis (Hokkaido University) No. 4766 ,101
- [20] Boswell R W and Vender 1991 IEEE Trans. on Plasma Sci. 19 141

Simulation of step response of silane low-temperature pasma(1)*

Yang Jing Li Jing-Zhen Sun Xiu-Quan Gong Xiang-Dong

(School of Engineering and Technology, Shenzhen University, Shenzhen 518060, China)

(Received 31 May 2004 ; revised manuscript received 18 November 2004)

Abstract

Understanding of the transient response of electronegative radio-frequency glow plasmas is important for process control, better selectivity etch technology and charge free etching. We have investigated the step responses of RF(13.56MHz) silane gas plasmas at a pressure of 0.5 Tor(0.5×103.33 Pa). The result showed that , when the power voltage changed stepwise from 550V to 350V, a steady state pulsed plasma oscillation at a few kHz appeared. The transient behavior and oscillation were interpreted in terms of the transport and chemistry of charge carriers in the plasma.

Keywords : mobility , diffusion coefficient , step-response , plasma oscillation PACC: 5265 , 5235 , 5225F , 5240K

^{*} Project supported by the Scientific Research Foundation for Returned Overseas Chinese Scholars from the Ministry of Education of China.