## 氘在碳钨共沉积层中的滞留行为研究<sup>\*</sup>

张文钊 唐兴华 李嘉庆节 施立群\*

1)(复旦大学现代物理研究所应用离子束物理教育部重点实验室,上海 200433)

2)(复旦大学核科学与技术系,上海 200433)(2013年2月25日收到;2013年6月19日收到修改稿)

运用射频磁控溅射方法, 在氘氩混合气氛中制备了含氘碳钨共沉积薄膜. 利用离子束分析方法 [卢瑟福背散射 (RBS) 和弹性反冲 (ERD)] 对薄膜样品的厚度、成分、氘含量等进行了分析; 利用拉曼光谱和扫描电子显微镜 (SEM), 分别分析了薄膜的结构和表面形态. 离子束分析发现, 氘原子更易被碳原子俘获位俘获, 并且氘含量会随着 沉积温度的升高而降低; 其他镀膜条件固定的情况下, 不同混合气体压强下薄膜样品中的氘浓度在 5.0 Pa 处有一个峰值; 拉曼光谱分析显示, 沉积温度从室温升高到 725 K 时, 碳钨共沉积层中的类石墨化成分增加, 同时, 非晶化的 程度也加剧; 扫描电子显微镜图像表明, 随着温度的升高薄膜表面被腐蚀的痕迹消失, 但是由于应力的改变表面出 现了多处的凸起.

关键词: 氘滞留,碳钨共沉积,射频磁控溅射 PACS: 52.40.Hf, 52.55.Pi, 81.05.Uw, 52.80.Mg

### 1引言

目前,在托克马克实验聚变堆,甚至是在将来 的核聚变堆中,对于等离子体与面向等离子体的固 体壁材料之间的相互作用 (PSI) 的控制是核聚变研 究人员所面临的一项巨大的技术性挑战<sup>[1]</sup>. 这个 挑战中最核心的问题是:燃料原子 (氘 D, 氚 T) 的 滞留与壁材料的刻蚀和再沉积等的控制,该核心问 题已经成为世界上主要的几大核聚变实验装置(诸 如 ITER<sup>[2,3]</sup>,TFTR<sup>[4,5]</sup> 和 JET<sup>[6,7]</sup> 等) 研究人员所关 注的焦点. 碳基材料具有热力学性能好、熔点高与 等离子体的兼容性好等优点,然而,在碳的共沉积 层中,氢同位素 (D,T) 的滞留量高<sup>[3-6]</sup>,尤其是氚 的滞留量将严重地限制聚变堆实验设备中的等离 子体的持续放电. 金属材料能够一定程度地避免氚 滞留的问题,但是由于瞬态事件(如 I ELMs<sup>[8]</sup> 或等 离子体破裂事件) 高能量沉积作用, 金属层将会熔 化并产生严重的损伤严重影响面向等离子体壁材

#### DOI: 10.7498/aps.62.195202

料的使用寿命,另外,由这些事件产生的高 Z 等离 子体杂质如钨(W),会产生较大的轫致辐射损失,影 响等离子体的正常放电.因此,迄今为止仍然未能 够找到一种材料,能够满足对面向等离子体壁材料 (PFC)的所有要求,这也是为何 ITER 在下一阶段中 采用混合材料(C,W 作为偏滤器上的壁材料,Be 作 为第一壁上的材料)作为第一壁材料的原因.

根据 ITER 下一阶段的研究计划,碳复合材料 以及钨材料将作为托克马克偏滤器的面对等离子 体材料,这些材料,无疑会被从热等离子体中出来 的粒子流所刻蚀,刻蚀产生的杂质原子 (C,W) 会 和等离子体里面的燃料原子 (D,T) 一起,势必会 在材料表面形成碳钨共沉积层.这一点已经为实 验所证实,在 TEXTOR 和 ASDEX Upgrade 装置中, 研究人员发现:当碳和钨同时被等离子体辐照时, 在共沉积过程中形成了碳钨混合材料和 W 的碳化 物<sup>[9,10]</sup>.这说明了在 ITER 的偏滤器甚至是第一壁 表面上将产生类似的碳钨混合层.为了估计氢同位 素在 PFC 表面碳钨共沉积层中的滞留情况,对于碳

http://wulixb.iphy.ac.cn

<sup>\*</sup>国家自然科学基金(批准号: 10975035)和国家磁约束聚变科学计划(批准号: 2010GB104002)资助的课题.

<sup>†</sup> 通讯作者. E-mail: jqli@fudan.edu.cn

<sup>‡</sup> 通讯作者. E-mail: lqshi@fudan.edu.cn

<sup>© 2013</sup> 中国物理学会 Chinese Physical Society

钨共沉积层中氢同位素 (D, T) 滞留行为的研究是 非常必要的.

本论文工作采用射频磁控溅射方法,在氘氩混 合气氛中制备了含氘的碳钨共沉积薄膜.采用离子 束分析方法分析了薄膜厚度与成分以及氘含量,并 利用扫描电子显微镜与拉曼光谱对薄膜的表面形 态与结构进行了分析.

2 实验方法

#### 2.1 样品制备

样品是在氘氩 (各自纯度都为 99.9%) 混合气 体氛围中,采用射频磁控溅射系统制备的. 整个系 统如图1所示,固体复合靶由圆形钨片(99.99%纯 度,半径 70 mm) 和 5 块圆心角为 15° 的扇状石墨 片 (99.99%纯度, 直径 70 mm) 构成, 钨片和石墨都 用砂纸进行抛光处理,扇形的石墨片均匀地放置在 钨片的表面. 基底材料为1mm×0.8mm单晶硅片. 在放置到转盘上的基片槽之前,将其置于酒精中用 超声波清洗后晾干,复合溅射靶与基底之间的距离 为5 cm. 基底的温度可以通过电阻加热装置进行 调控,并利用热电偶仪进行实时监测与控制,氘气 和氩气的比例可由流量计控制,其中 Ar 的流量固 定为 0.8 sccm, 混合气体的压强由薄膜硅管进行实 时监测,磁控溅射的功率为160W.靶室系统极限 真空度为2×10<sup>-5</sup> Pa,由分子泵系统并经3h烘烤 冷却实现. 镀膜选择的压强在 0.5—10 Pa 范围, 在 这样低的混合气体中,等离子体鞘势区域可以认为 是近似自由无碰撞的,所以溅射离子的能量可以由

射频电源产生的等离子体自偏压 (200 V) 和等离子 体鞘势 (~15 V) 共同确定, 计算可得离子能量约为 215 eV. 具体的镀膜参数如表 1 所示, 通过在其他条 件不变的情况下, 改变一种参量研究该参量的变化 对薄膜特性的影响.





### 2.2 样品表征

离子束分析 (RBS 和 ERD) 是在复旦大学现代 物理研究所 NEC 9SDH-2×3 串列加速器的离子束 分析支线上进行的,入射离子束是 3.5 MeV 的氦 离子.测量得到的 RBS 能谱经 SIMNRA<sup>[11]</sup> 软件解 谱,可以得到薄膜的厚度和成分信息;测量的 ERD 能谱经 Alegria1.0<sup>[12]</sup> 软件解谱,可以得到氘的深度 分布信息,分析软件所带来的误差可控制在 7%以 下.图 2(a)和 (b)分别是测量得到的典型的 RBS 和 ERD 能谱图,图中一并给出了离子束分析的参数和 镀膜参数.

表1 镀膜参数表

改变参量	功率/W	自偏压/V	基底	镀膜时间/h	靶材料	氘氩比	基底温度/°C	压强/Pa
$Q_{ m D2}/Q_{ m Ar}$	160	200	Si	1	C/W	2.5-6.8	RT	5.0
基底温度	160	200	Si	1	C/W	2.5	RT-450	5.0
压强	160	200	Si	1	C/W	2.5	RT	0.5—10

样品的表面形貌分析,是在复旦大学材料二系 Philip XL30 FEG SEM 扫描电镜下完成的.样品的 微观结构分析,是在复旦大学分析测试中心拉曼 光谱测试仪上完成的,拉曼光谱仪器型号为 JSM- 6701F, 拉曼谱分析光源为波长 632.8 nm 的激光, 曝 光时间为 50 s, 扫描波数范围为 700—2000 cm<sup>-1</sup>, 分析时每个样品每次曝光 5 s, 曝光 10 次累计 50 s 以提高信噪比.



图 2 典型的 RBS (a) 和 ERD (b) 谱

3 实验结果和讨论

## 3.1 碳钨共沉积层中氘的滞留特性和薄膜 成分

图 3 显示的是在室温下, 压强为 5.0 Pa 时碳钨 共沉积层中的原子浓度及沉积速率随 D2 分压的变 化趋势,当 QD2/QAr 从 2.5 增加到 6.8 时,共沉积层 中的碳钨原子比 C/W 也随之从 54/31 增加到 83/5, 同时氘浓度也随之从 5%增加到 37%, 氮和氧元素 成分,随着 O<sub>D2</sub>/O<sub>Ar</sub> 的增加并没有太大的变化,二 者的浓度都保持在7%左右.图3所示结果说明,碳 钨比对氘浓度的影响十分显著,随着碳钨比例的增 加, 氘浓度显著上升. 这个现象主要取决于决定共 沉积层生长过程的一些重要因素.这些因素包括碳 氘结合概率和 C 或 W 原子的沉积速率.显然,随 着 Q<sub>D2</sub>/Q<sub>Ar</sub> 的增加, 碳氘结合概率和 C 原子沉积将 与W的沉积形成一种竞争关系.一方面, Q<sub>D2</sub>/Q<sub>Ar</sub> 增加使得腔体中 D2 分子含量增多,这使得碳氘结 合概率和 C 原子沉积速率增加, 因为 215 eV D<sup>+</sup> 和 D<sup>+</sup> 对于 C 原子的溅射产额 (分别为 0.044 和 0.11 C atoms/ion,由 TRIM<sup>[13]</sup> 计算得到) 远大于相同能量 Ar<sup>+</sup>对C原子溅射产额(分别为0.024C atoms/ion), 这使得含碳的中性沉积原子或原子团簇 (C<sub>m</sub>D<sub>n</sub>) 的 沉积速率的增加;另一方面, Q<sub>D2</sub>/Q<sub>Ar</sub> 增加使得 D<sub>2</sub> 成分增加的同时, Ar 的成分必然降低, 这使得 W 原 子的沉积速率大大降低,因为 215 eV Ar+ 对 W 原 子的溅射产额 (0.49 W atoms/ion) 远大于 D<sup>+</sup> 或 D<sub>2</sub><sup>+</sup> 对 C 原子的溅射产额,后者的贡献几乎可以忽略. 另外,从图 3 沉积速率随 Q<sub>D2</sub>/Q<sub>Ar</sub> 的变化曲线可 知,薄膜的沉积速率大约为1.7 nm/min,并且随着

Q<sub>D2</sub>/Q<sub>Ar</sub>的增加没有很明显的波动产生.这一现象 可以在之前所提及的薄膜沉积的竞争过程中得以 理解,随着 Q<sub>D2</sub>/Q<sub>Ar</sub>的增加,增加的含 C 原子或原 子团簇 (C<sub>m</sub>D<sub>n</sub>)的沉积速率补偿了由于 Ar 离子减 少带来的 W 原子的沉积速率的减小,从而使得薄 膜的沉积速率并没有发生很大的波动.由以上讨论 我们可以预见, 氘在碳钨共沉积层中的滞留与碳氘 结合概率直接相关,钨含量的增加对于氘滞留没有 显著影响, D 原子主要是被 C 原子所俘获而非 W 原子.



图 4 显示压强 5.0 Pa, 气体流量比为 2.5 时碳钨 共沉积层中的原子浓度及沉积速率随温度的变化. 随着温度的升高 (300 K 到 725 K) 碳钨原子比 C/W 从 50/30 降低到 36/50, D 的浓度也从 5.2%降低到 1.0%, 沉积速率也从 2.0 nm/min 降到 1.0 nm/min. 如前所述, 共沉积层的生长速率是由沉积速率、等 离子体中 D 原子以及 D, C (包括它们的团簇) 粒子 流引起的热激活化学刻蚀和离子辅助化学刻蚀共 同决定的. 随着基体温度的升高, 沉积流中一些分 子粒子流由物理吸附转为化学吸附, 同时热激活化 学刻蚀速率随温度的升高而增加, 在二者的综合作 用下薄膜的沉积速率下降.除此之外,D原子化学 刻蚀造成 D<sub>2</sub>分子和 C<sub>m</sub>D<sub>n</sub> (m,n = 1,2,3,…) 基团 逃逸,并且等离子体阳极鞘层中的离子轰击沉积层 导致移位产生的 D原子在层内结合成 D<sub>2</sub>分子逸 出,都使沉积层中氘浓度随温度升高而急剧下降. 同时,刻蚀产生的 C<sub>m</sub>D<sub>n</sub> (m,n = 1,2,3,…) 基团的 逃逸也使得沉积层中 C原子成分减少,而钨的熔点 和升华热都比较高,且不易与 D和 C原子化合,温 度对 W原子的沉积速率并没有太大的影响,这使 得 C/W 比例随着温度的升高有显著降低,薄膜的沉 积速率在温度高于 600 K时,由于碳成分的减少而 开始趋于稳定.



图 5 为室温下, 气体流量比固定为 2.5 时, 碳钨 共沉积层中的原子浓度及沉积速率随压强的变化 趋势. 氘浓度在 5.0 Pa 左右有个极大值大约为 5%, 同时, 碳钨原子比 C/W 和沉积速率在 5.0 Pa 左右也 都有一个极大值, 分别为 49/33 和 1.82 nm/min. 这 个现象进一步证实了之前所说的氘滞留行为: 氘在 碳钨共沉积层中的滞留主要被 C 原子的俘获位置 所俘获. 压强小于 5.0 Pa 时, 随着压强升高, 离子 (D<sup>+</sup><sub>2</sub> 和 Ar<sup>+</sup>) 的浓度增加, 离子的溅射产额也随之 增加;增加的气体浓度同时也使得溅射的原子(C, W)或团簇(C<sub>m</sub>D<sub>n</sub>团簇)与气体的碰撞次数增加,气 体散射效应<sup>[14]</sup>增强,从而热化距离(原子能量降低 到热运动动能所需经历的射程)下降,阻碍了薄膜 的生长,因此在压强大于 5 Pa 时,薄膜生长速率变 小,氘浓度也随之降低.另外,气压升高带来的散射 效应,对于不同类型的原子或原子团簇的作用是不 同的.在气压小于 5.0 Pa 时,对于原子序数较小的 C 原子而言,平均自由程大于靶基距(5 cm),然而对 于原子序数较大的 W 原子而言,热化距离要明显 小于碳的相应值;在气压高于 5.0 Pa 时,随着气压 的升高,C 原子的热化距离减小量要比 W 原子的减 小量大很多.这种对于不同原子的散射效应,使得 压强在 5.0 Pa 之前,随着压强的升高,碳钨比增加, 而在高于 5.0 Pa 时碳钨比减小.

#### 3.2 碳钨共沉积薄膜的结构和表面形貌

图 6 为不同温度下制备的含氘的碳钨共沉积 薄膜的拉曼谱.峰的位置是通过双峰高斯拟合得 到的,典型的 G 和 D 峰位置分别在 1560 cm<sup>-1</sup> 和 1380 cm<sup>-1</sup> 附近,当温度高于 573 K 时更为明显,G 峰来源于石墨结构的碳原子键的振动,D 峰来源于 石墨晶体缺陷处的碳原子键的振动<sup>[15]</sup>.这说明随





着温度的增加,薄膜中的石墨成分增加.经过拟合分析得出,D和G峰的位置向高波数方向移动,峰强度比 *I*<sub>D</sub>/*I*<sub>G</sub>随着温度的升高而增大,根据Ferrari等人提出的关于G峰位置和D峰和G峰强度比与薄膜中 sp<sup>3</sup>成分之间的关系 'three-stage model' 模型<sup>[16]</sup>,随着温度的增加,薄膜中的 sp<sup>3</sup>成分从 43%减小到 26%,并且非晶化程度加剧.另外,除了 这两个典型峰之外在 910 cm<sup>-1</sup> 处有一个峰, 通过 查表可能来自于苯环上的 sp<sup>2</sup> 呼吸振动, 命名为 R 峰, 但这个峰不是共沉积条件下碳氢薄膜的典型峰, 这里不做讨论.

 $300 \mathrm{K}$ 

图 7 显示的是不同温度下薄膜的表面 SEM 形

貌图,在室温时(300 K),薄膜表面可以看到被一定 能量的原子或原子团簇刻蚀的坑洞,温度升高后坑 洞消失,薄膜表面原来一些平整的区域由于温度的 升高而凸起,这些凸起有些可能是氘气泡,这是由 于温度升高引起薄膜表面应力变化而产生的现象.



图 7 压强 P = 5 Pa, 气体流量比  $Q_{D2}/Q_{Ar} = 2.5$ 

4 结 论

本论文工作系统研究了在不同氘氩比、不同 温度、不同压强下射频磁控溅射系统中氘在碳钨 共沉积层中的滞留以及不同温度下碳钨共沉积层 的结构变化和表面形貌特征,得到的结论有以下几 个方面:

离子束分析显示: 氘在碳钨共沉积层中主要 被 C 原子俘获位置俘获, 钨的存在会显著地减少 氘滞留; 随着氘氩流量比 Q<sub>D2</sub>/Q<sub>Ar</sub> 的增大, 碳钨共 沉积层中的碳钨原子比 C/W 增大, 同时氘浓度也 增大; 温度对薄膜成分和氘浓度的影响显著, 随着 温度的升高, 碳钨原子比 C/W、氘浓度下降的同 时薄膜的生长速率随温度升高而减小;压强对于 碳钨共沉积层的成分和氘浓度的影响也很明显,在 0.5—5 Pa 范围,随着气压的增大,碳钨原子比 C/W 和氘浓度增大,而在 5.0—10 Pa 范围,都随着压强 增大而减小.

拉曼谱分析表明,随着温度的升高,薄膜中石 墨成分增加,拟合分析结果表明,薄膜的 sp<sup>3</sup>成分减 少而 sp<sup>2</sup>成分增加,薄膜结构类石墨化,与石墨结 构有关的 G 峰和 D 峰更加明显.表面形貌 SEM 分 析显示,常温时薄膜表面可见清晰的被刻蚀的坑洞, 而在高温时坑洞消失并且出现了表面凸起,这是由 于薄膜表面应力变化造成的.

- [1] Federici G, Skinner C H, Brooks J N, Coad J P, Grisolia C, Haasz A A, Hassanein A, Philipps V, Pitcher C S, Roth J, Wampler W R, Whyte D G 2001 Nucl. Fusion 41 1967
- [2] Loarte A, Becoulet M, Saibenel G, Sartoril R, Campbell D J, Eich T, Herrmann A, Laux M, Suttrop W, Alper B, Lomas P J, Matthews G, Jachmich S, Ongena J, Innocente P 2002 *Plasma Phys. Control. Fusion* 44 1815
- [3] Sugiyama K, Krieger K, Lungn C P, Roth J 2009 J. Nucl. Mater. 390-391 659
- [4] Andrew P, Coad J P, Ehrenberg J, Goodall D H J, Horton L D, Jarvis O N, Lomas P J, Loughlin M J, Mccracken G M, Peacock A T, Pick M A, Saibene G, Sartori R, Thomas P R 1993 *Nucl. Fusion* **33** 1389

- [5] Skinner C H, Blanchard W, Brooks J N 1998 20th Symp. on Fusion Technology Marseille, Sept. 1–11, 1998 p153
- [6] Mueller D, Blanchard W, Collins J, Hosea J, Kamperschroer J, LaMarche P H, Nagy A, Owens D K, Skinner C H 1997 J. Nucl. Mater. 241-243 897
- [7] Andrew P, Brennan D, Coad J P, Ehrenberg J, Gadeberg M, Gibson A, Hillis D L, How J, Jarvis O N, Jensen H, Lasser R, Marcus F, Monk R, Morgan P, Orchard J, Peacock A, Pearce R, Pick M, Rossi A, Schild P, Schunke B, Stork D 1999 *Fusion Eng. Des.* **47** 233
- [8] Causey R A, Brooks J N, Federici G 2002 Fusion Eng. Des. 61-62 525
- [9] Jacob W, Moller W 1993 Appl. Phys. Lett. 63 1771
- [10] Causey R A, Venhaus T J 2001 Phys. Scr. 94 9

- [11] Schiettekatte F, Ross G G 1996 AIP Conf. Proc. Denton, Texas, USA, Nov. 6-9, 1996 p711
- [12] Mayer M 1998 AIP Conf. Proc. Denton, Texas, USA, Nov. 4–7, 1998 p541
- [13] Ziegler J F, Briersack J P, Ziegler M D 2012 SRIM-The Stopping and

Range of Ions in Matter (SRIM company) p127

- [14] Frodelius J, Eklund P, Beckers M, Persson P O A, Hogberg H, Hultman L 2010 Thin Solid Films 518 1621
- [15] Niwase K, Tanabe T 1993 Mater. T. JIM 34 1111
- [16] Ferrai A C, Robertson J 1999 Phys. Rev. B 61 14095

# Deuterium retention in carbon-tungsten co-deposition layers prepared by RF magnetron sputtering<sup>\*</sup>

Zhang Wen-Zhao Tang Xing-Hua Li Jia-Qing<sup>†</sup> Shi Li-Qun<sup>‡</sup>

1) (Applied Ion Beam Physics Laboratory, Institute of Modern Physics, Fudan University, Shanghai 200433, China)

2) (Department of Nuclear Science and Technology, Fudan University, Shanghai 200433, China)

(Received 25 February 2013; revised manuscript received 19 June 2013)

#### Abstract

The C-W co-deposition layer prepared by radio frequency magnetron sputtering was investigated to identify the characteristic of the C-W mixed layers in fusion experimental reactors. Layers were characterized by ion beam analysis (IBA), Raman spectra (RS) and scanning electron microscopy (SEM). It was found that D atoms in C-W layers are mainly trapped by the trapping site of C atoms, only a few of them are arrested by W atoms or defects. D concentration in the C-W layers deposited at 5.0Pa with a fixed flow rate ratio  $Q_{D2}/Q_{Ar} = 2.5$  was lower than 10% and decreased slightly with increasing temperature. D concentration increased with the gas pressure from zero to 5 Pa and then decreased from 5 Pa to 10 Pa. RS revealed that the crystal structure of the C-W layers became graphite-like with increasing temperature. SEM images showed that the caves disappeared and convex bodies were dotted on the surfaces as the temperature increased.

Keywords: D retention, carbon-tungsten co-deposition, magnetron sputtering

PACS: 52.40.Hf, 52.55.Pi, 81.05.Uw, 52.80.Mg

**DOI:** 10.7498/aps.62.195202

<sup>\*</sup> Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 10975035), and the National "magnetic-confinement fusion" Program of China (Grant No. 2010GB104002).

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail: jqli@fudan.edu.cn

<sup>‡</sup> Corresponding author. E-mail: lqshi@fudan.edu.cn