物理学报 Acta Physica Sinica



B2-NiAI纳米薄膜厚度对其弹性性能影响的模拟研究

阳喜元 张晋平 吴玉蓉 刘福生

Simulation studies on the influence of nanofilm thickness on the elastic properties of B2-NiAI

Yang Xi-Yuan Zhang Jin-Ping Wu Yu-Rong Liu Fu-Sheng

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 64, 016803 (2015) DOI: 10.7498/aps.64.016803 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.016803 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2015/V64/I1

您可能感兴趣的其他文章 Articles you may be interested in

单层石墨烯片的非线性板模型

A nonlinear plate theory for the monolayer graphene 物理学报.2014, 63(15): 156201 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.156201

 $U_{1-x}Pu_xO_2$ 热膨胀性质分子动力学模拟研究

Molecular dynamic study on thermal expansion of $U_{1-x}Pu_xO_2$ 物理学报.2014, 63(8): 083103 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.083103

Al_n(n=13--32)团簇熔化行为的分子动力学模拟研究

Molecular dynamical simulations of the melting properties of Al_n(n=13--32) clusters 物理学报.2013, 62(19): 193104 http://dx.doi.org/10.7498/aps.62.193104

MnPd 合金相变, 弹性和热力学性质的第一性原理研究 Ab initio calculation of phase transitions, elastic, and thermodynamic properties of MnPd alloys 物理学报.2012, 61(24): 246201 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.246201

外部压力下β相奥克托金晶体弹性性质变化的第一性原理研究 物理学报.2012, 61(20): 206201 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.206201

B2-NiAl纳米薄膜厚度对其弹性性能影响的 模拟研究*

阳喜元1)2)† 张晋平2) 吴玉蓉3) 刘福生4)

1)(岭南师范学院物理科学与技术学院,湛江 524048)
 2)(湖南文理学院物理与电子科学学院,常德 415000)
 3)(厦门理工学院材料科学与工程系,厦门 361024)
 4)(湖南工业大学材料与冶金工程学院,株洲 412007)
 (2014年5月24日收到;2014年8月21日收到修改稿)

本文应用分子动力学 (MD) 技术和改进分析型嵌入原子模型 (MAEAM) 研究 B2-NiAl 纳米薄膜有关弹性 性能的尺寸效应和表面效应. 首先计算块体 B2-NiAl 合金的弹性性能和该类薄膜的厚度尺寸对其表面能的影 响, 发现块体 B2-NiAl 薄膜的弹性性能与已有的实验和理论计算结果接近, 而薄膜表面能仅与表面原子组分 有关, 基本不受其厚度尺寸的影响. 在此基础上, 重点研究了纳米薄膜的弹性性能随其厚度尺寸变化关系, 发 现所有纳米薄膜弹性性能都随其尺寸增加而呈指数变化, 并受表面原子组分调控. 并进一步分析尺寸影响纳 米薄膜弹性性能的内在机理, 发现纳米薄膜的晶面间距偏离和表面是影响其弹性性能随尺寸变化的主要因 素, 并与以前实验和理论研究结果相符合.

关键词:厚度,弹性性能,B2-NiAl纳米薄膜,模拟研究 PACS: 68.55.jd, 62.20.D-, 63.22.Dc, 31.15.xv

DOI: 10.7498/aps.64.016803

1引言

B2-NiAl金属间化合物具有高熔点、低密度、良 好热导率和强抗氧化性等特点,且其在性能和成本 上具有很大优势,已广泛地应用于航空航天、机械 和国防等领域^[1,2].特别是因其良好自润滑特性, 常以高温涂层材料形式而广泛应用于舰艇、装甲车 辆等军用装备和体育场、离岸平台等民用设施^[3]. 如利用NiAl基合金的低密度及其与Ni基高温合金 大体相当的热膨胀,制备涡轮发动机叶片和导向 片,能够有效地减少发动机的重量和内部热残余 应力等,从而降低热疲劳耗损,是制备发动机等设 备的最佳材料.基于B2-NiAl材料应用的报道,人 们对其做了许多研究.Xu等^[4]研究NiAl金属间 化合物具有较高的热导率,能够降低因涡轮叶片和导向叶片材料温度差所引起的内热应力,从而在热震动过程中能有效地降低晶体结构热膨胀系数的失配,对舰艇和飞机等动力设备起到有效保护.Sierra等^[5,6]研究影响NiAl涂层与其基体界面之间结合强度,发现随Ni,Al粉末质量增加,黏附性能增强的NiAl涂层能阻止涂层脱落和增强基体材料抗压能力,并解释其黏附性能增强主要机理.此外,发展热障涂层技术,可有效提高发动机的工作温度,进而延长其使用寿命^[7].如欧桃平等^[8]用固体粉末渗铝法研究在镍基高温合金基体上制备Ni-Al涂层,发现NiAl合金抗氧化性能与其厚度有密切关系.以上研究表明NiAl合金作为涂层材料有广泛的应用,但严重受制于其高温强度低和室温塑性差不足等^[9].作为特殊的薄膜材料,NiAl基合

* 国家自然科学基金(批准号: 51201063)和湖南文理学院科研项目(批准号: 13ZD11, 13YB31)资助的课题.

© 2015 中国物理学会 Chinese Physical Society

[†]通信作者. E-mail: oyxy889@163.com

金涂层的微观结构、界面性质及其结合、厚度尺寸 等对沉积层的结构和性质有重要影响.

已有研究表明金属薄膜材料的微型尺度化 会导致其与相应块体材料迥异的行为、结构和性 能^[10,11]. 汪渊等^[12]研究金属W薄膜晶体生长取 向的尺寸效应,结果表明,当W 薄膜厚度小于其 临界尺寸时,表面能起主导作用,具有最小表面 能(110)晶面的生长速度最快,即W膜生长具有 <110>择优取向. 当W薄膜尺寸超过临界厚度时, 应变能逐渐起主要作用,随着厚度增加,薄膜生长 沿 <110>择优取向程度减弱,而沿 <211>方向的 生长增强,说明体心立方(bcc)结构的金属薄膜生 长取向存在着明显尺寸效应,同时受薄膜表面能和 应变能之间动态竞争所调控. Tang 等^[13]研究表明 表面影响金属薄膜弹性模量及其随厚度变化尺寸 关系,并分析其中的内在机理.此外, Dolgusheva 等^[14]研究尺寸对bcc结构Zr薄膜结构相变影响, 发现 Zr 薄膜厚度小于 6.1 nm 时, 其结构不稳定, 会 从bcc结构转变为fcc结构,并详细地解释其中相结 构转变机理及其表面在Zr薄膜相变过程中的作用. 由此看来,影响薄膜微结构、性质以及外延生长的 内外因素很多[11],但是其尺寸是其中最为主要因 素,探讨这些因素之间内在关系及其作用,对于薄 膜的设计、制备和应用等有着重要意义.

本文将以B2-NiAl金属纳米薄膜为例,讨论其 弹性性能随尺寸变化的趋势及其内在机理,从而 加深人们对合金纳米薄膜(尤其是那些具有特殊用 途的纳米涂层材料)微观结构对其弹性性能影响的 了解.

2 模拟技术与方法

本文应用分子动力学 (MD) 技术研究尺寸对 NiAl纳米薄膜弹性性能的影响以及其表面效应, 各 金属原子间的相互作用采用改进分析型嵌入原子 势函数 (MAEAM)^[15] 描述, 该模型的有关参数在 以前工作^[16] 有详细报道.

首先建立一个完整的B2-NiAl立方晶体结构,如图1中黑色线条所示,其坐标轴分别沿X[100], Y[010]和Z[001]方向,各方向大小分别为 $20a \times 20a \times 40a$,其中,a = 2.89Å为300 K温度下B2-NiAl合金的晶格常数.然后在垂直于Z[001]轴分别截取相等数目的(001)晶面而得到对称NiAl

薄层,而在 X[100] 和Y[010] 轴方向上施加周期性 边界条件,进而得到一定厚度纳米薄膜.由于所截 取(001) 晶面层数的不同而得到各种尺寸的纳米薄 膜,如图1中晶格所示.根据B2-NiAl 晶体结构和 截取(001) 晶面层数的不同,所截取薄膜的表面原 子组分是不同的,为了方便表述,本文把表面由Ni 原子组成的薄膜记为NF-Ni,而表面由Al原子组成 的薄膜记为NF-Al.将所获NiAl纳米薄膜晶格在 正则系综(NVT)中作MD充分弛豫,以获取具有稳 定结构的薄膜,所用时间步长为5 fs,总共弛豫时间 大约为200 ps.在此基础上,再对有关物理量统计 50 ps以获取其宏观量.在模拟过程中,我们用四阶 预测校正方法^[17]求解体系中各原子运动方程,并 利用 Nośe-Hoover 算法^[18,19]来维持模拟体系温度 恒定.



图 1 (网刊彩色) B2-NiAl 纳米薄膜结构示意图 (其中红 色小球代表 Ni 原子, 而蓝色小球则代表 Al 原子)

B2-NiAl具有立方晶体结构,其有三个独立弹 性常数*c*₁₁, *c*₁₂, *c*₄₄,均为晶体产生单位应变时所需 的应力值.当弹性常数越大,表明晶体发生相同应 变是所需外应力越大,即晶体形变越难以发生^[20]. 其中, *c*₁₁, *c*₁₂分别表示晶体的纵、横向应变弹性常 数,*c*₄₄则表示晶体材料剪切应变弹性常数,计算方 法如下^[21,22]:

$$C_{ijkl} = \frac{\Omega_0}{k_{\rm B}T} \left(\left\langle P_{ij} P_{kl} \right\rangle - \left\langle P_{ij} \right\rangle \left\langle P_{kl} \right\rangle \right) \\ + \frac{2Nk_{\rm B}T}{\Omega_0} \left(\delta_{ik} \delta_{jl} + \delta_{il} \delta_{jk} \right) + \left\langle \chi_{ijkl} \right\rangle,$$
(1)

其中, $\langle \rangle$ 表示对 MD 弛豫时间求平均, Ω_0 为体系的体积, N 为体系的总原子数.第一项是指各原子的 微观应变振动对弹性常数的贡献,其中 P_{ij} , P_{kl} 为 微观应力张量.第二项为动能项,是指原子沿某一 方向振动对弹性常数的贡献,其中 δ_{ik} 等为克罗内

克张量, 第三项表示原子间势能对整个模型弹性常数所做的贡献, 其中_{Xijkl}表示由于势能所引起模型的瞬时弹性常数, 考虑热效应, 所以取平均. *k*_B为玻尔兹曼常数, *T* 为体系温度.

3 结果与讨论

3.1 块体合金的弹性性能

央体 NiAl 合金弹性性能 c_{11} , c_{12} , c_{44} 的计算结 果列于表 1 中, 其包含已有实验和其他理论结果. 表 1 显示本文计算 c_{11} 和 c_{12} 值与相关的实验值接 近^[23,24], 与第一原理计算结果略有差异^[25,26], 但 是符合程度要优于 Zhang 等^[27] 用 EAM 模型的计 算结果. 而 c_{44} 计算结果与第一原理差别较小, 与 其他理论和实验值相差较大, 其原因可能与本文在 模拟盒子三个坐标轴方向上施加微小的等静压应 变 $e = (\delta, \delta, \delta, 0, 0, 0)$ 有关, 而弹性常数 c_{44} 则与在 晶体上施加三轴剪切应变 $e = (\delta, \delta, \delta, 0, 0, 0)$ 有密 切关系^[28]. 此外, 根据 Chen 等^[29] 研究结果, 弹性 性能的大小还与选取的计算方法及相关技术等有 关. 相比而言, 本文计算结果与实验和理论的非常 接近, 说明本文采用 MAEAM 方法能够有效地描 述各原子之间的相互作用.

	$c_{11}/{ m GPa}$	c_{12}/GPa	$c_{44}/{ m GPa}$
Present	211.58	129.06	60.40
Expt ^[23]	199	137	116
Expt ^[24]	204.6	135.4	116.8
Cal. by Lu $^{[25]}$	159.26	144.14	93.96
Cal. by $\operatorname{Hu}^{[26]}$	164.06	152.17	97.48
Cal. by $Zhang^{[27]}$	115.14	131.19	124.04

表1 弹性常数的计算结果和相关参考值

3.2 表面能

表面是影响金属纳米薄膜弹性性能的重要因素,其大小反映了薄膜表面对材料微观结构和性能影响的敏感程度^[12,30],表面能γ的计算方法^[30]如下:

$$\gamma = \frac{E_{\text{nanofilm}} - N\overline{E}}{2S},\tag{2}$$

其中, Enanofilm 为一定厚度尺寸纳米薄膜的总能量, S为纳米薄膜的表面积, N 为纳米薄膜所含总原子 数目, \overline{E} 为块体NiAl合金原子平均能量, 各尺寸薄 膜表面能如图 2所示.



"□"为NF-Ni 薄膜的表面能, 圆圈 "○"为NF-Al 薄膜的 表面能)

图 2 显示纳米薄膜的表面能随其厚度尺寸变 化趋势,其大小随尺寸变化非常小,说明厚度尺寸 对表面能影响不明显.即在 300 K温度下,NiAl纳 米薄膜的表面效应随尺寸变化不明显.但是由于各 纳米薄膜表面原子组分的差异,它们的表面能大小 则略有不同.图 2 显示 NF-Ni纳米薄膜表面能大小 则略有不同.图 2 显示 NF-Ni纳米薄膜表面能约等 于 2.279 J/m²,接近 Ni材料的表面能^[31,32],即此 类型薄膜表面能不受其内部原子种类的影响.而 NF-Al薄膜表面能约为1.897 J/m²,约等于 Al材料 表面能的两倍^[31,32],说明 NF-Al纳米薄膜表面能 除了受表面层原子组分影响外,其表面附近的内部 原子也对表面能产生较强影响.此外,根据沙宪伟 等^[33]对 NiAl 表面能的处理,将本文两种类型薄膜 的表面能相加再取平均,约等于 2.088 J/m²,结果 与沙宪伟等^[33]和 Kuznetsov等^[34]的结果接近.

3.3 弹性性能

表面能较大表示其表面张力也大,意味着其有 关弹性性能的变化受外界因素(如尺寸、温度等)影 响就相对小些,所以NiAl薄膜因其表面原子组分 的差异,尺寸对薄膜弹性常数影响的会略有不同, 如图3所示.对于NF-Ni薄膜,其尺寸效应相对弱 些,因为表面能大.相反,NF-Al薄膜表面能小,其 尺寸效应相对明显些,尤其是对小尺寸薄膜而言, 因为表面附近原子对其表面能明显的影响,这与 Yan等^[35]有关报道的结论符合.另外,从图3中我 们发现,除了NF-Ni的弹性常数c₁₂外,其他薄膜弹 性常数随其尺寸增加而呈现指数增加,最后接近于 常数.而NF-Ni弹性常数*c*₁₂变化趋势则相反,其 随着其尺寸增加而呈指数减小,最后接近202.538 GPa.对以上结果进行数值拟合,薄膜弹性常数随 尺寸变化关系如下:

$$c_{ij} = c_{ij,\infty} + \eta \times e^{-\frac{\Delta\lambda}{\Delta\lambda_0}},\tag{3}$$

其中 c_{ij} 为弹性常数, $c_{ij,\infty}$ 表示块体NiAl合金的弹性常数, $\eta 和 \Delta \lambda_0$ 为拟合常数, 其值列于表 2.

由于弹性常数随尺寸减少而降低导致材料软 化现象在Ronald等研究^[36]有报道,只是因数据处 理方法的差异才导致其两者之间变化关系略有不 同.外推弹性常数*c_{ij}*值略大于直接计算块体NiAl 合金相对应值,接近表1中所列的实验和理论结果, 其原因主要是由于表面的严重收缩导致其内部晶 格处于压应力状态而强化了弹性性能.另外,根据 图2中表面能大小,NF-Ni 薄膜的表面应力明显大 些,导致该薄膜表面收缩更加严重,从而使得该类 型薄膜的弹性模量要高些,这一结论在图3中得以 进一步验证.然而,纳米薄膜NF-Ni的弹性常数*c*₁₂ 值大于NF-Al 薄膜的,这与其表面原子组分有关, 但其随尺寸增加而呈指数地减小,与NF-Al薄膜弹 性常数*c*₁₂随尺寸变化趋势相反,表明弹性性能随 尺寸变化趋势还与晶格结构的对称性和应变施加 的方向等因素有关.

以前研究表明,材料硬度与其切变模量*G*和杨 氏模量*E*有密切关系^[37],即*G*和*E*越大,材料硬度 也越大.根据Jhi等^[38]采用的方法计算以下材料 *G*和*E*,

$$G = \frac{1}{5}(c_{11} - c_{12} + 3c_{44}), \qquad (4)$$

$$B = \frac{1}{5}(c_{11} + 2c_{12}), \tag{5}$$

$$E = \frac{9BG}{3B+G}.$$
 (6)

表2 NiAl合金薄膜弹性常数随其尺寸变化关系 (3))的拟合常数
-----------------------------	--------

弹性常数			NF-Al					NF-Ni	
		$c_{ij,\infty}/{\rm GPa}$	$\eta/{ m GPa}$	$\Delta \lambda_0 / \mathrm{nm}$	_	$c_{ij,\infty}$	/GPa	$\eta/{ m GPa}$	$c_{ij,\infty}/\mathrm{nm}$
	c_{11}	279.647	-40.316	-1.003		282.	673	-8.311	0.651
	c_{12}	194.672	-55.878	0.907		202.	538	29.709	1.260
	c_{44}	87.618	-32.135	0.795		87.5	575	-13.008	0.867
弹性常数 c ₁₁ /GPa	280 - O - 275 - 270 - 265 - 260 - 255 - 1		- O- O- O- O - NF-Al O NF-Ni 4 5 6 Δλ/nm 90 87 87 87 87 87 78 75 72 1	(a) 7 2 3 薄膜厚	五 つ つ の 一 一 一 一 一 一 一 一 一 一 一 一 一	210 200 190 180 170 1 1 NF-A O NF-N 4 5 λ/nm	2 2 1 i (c) 6		□ NF-Al ○ NF-Ni ○ (b) 5 6 7 /nm

图 3 厚度尺寸对 B2-NiAl 纳米薄膜弹性常数的影响 (其中方框 "□" 表示 NF-Al 薄膜, 圆圈 "○"表示 NF-Ni 薄膜 (a) c₁₁; (b) c₁₂; (c) c₄₄

016803-4



图 4 合金薄膜尺寸对切变模量 G 和杨氏模量 E 的影响, 水平虚线为 Hsieh 等^[41] 所得结果 (a) 切变模量 G; (b) 杨氏模量 E

其中(5)式中的B为体模量. B2-NiAl纳米薄 膜G和E随着其尺寸变化的趋势如图4所示,与 图3中弹性常数随尺寸变化的趋势类似. 当薄膜 厚度超过临界值时,G和E接近恒量,意味着这些 B2-NiAl纳米薄膜材料的硬度尺寸效应不明显,与 己有研究结果符合^[25,39].随着B2-NiAl纳米薄膜 尺寸不断减小,G和E也随之减小,表明薄膜硬度 也越来越小,其原因是小尺寸薄膜的表面原子比例 大,导致其中断键数目的原子比例偏高,从而降低 了薄膜的力学性能而出现软化现象.

3.4 厚度对薄膜弹性性能影响机理

基于前面研究,我们取尺寸为 $\Delta\lambda$ = 1.1608 nm, 2.6118 nm, 5.804 nm的B2-NiAl纳米 薄膜为研究对象来进一步探讨其弹性性能随尺寸 变化关系及其机理. Garruchet等^[30]对Al 晶面间 距偏差的定义,即 $\kappa_{ij} = \frac{\Delta_{i,j} - \Delta_{\text{bulk}}}{\Delta_{\text{bulk}}} \times 100\%$,其中 Δ_{ij} 为相邻的不同原子组分 (Ni和Al) (100) 晶面之 间的距离,而 $\Delta_{\text{bulk}} = a_0/2$ 为完整晶体两个相邻 (100) 晶面之间的距离, $a_0 = 0.289$ nm为B2-NiAl 合金晶格常数.基于所选不同厚度薄膜,我们计算 B2-NiAl薄膜(100) 晶面间距偏差 κ_{ij} ,如图5所示, 其中晶面原子层数从薄膜表面开始, $L_{i,i+1}$ 表示第i和(i+1) (100) 晶面间距,由于所选纳米薄膜具有 对称性,所以其晶面间距分别表示为± $L_{i,i+1}$.

图 5 表明整个 B2-NiAl纳米薄膜的晶面间距偏 差 κ_{ij} 小于 0, 说明相对于完整晶体材料来说, 整个 NiAl薄膜处于收缩状态. 对于 NF-Ni 来说, 表面区 域晶面间距偏差 κ_{ij} 更为明显些, 如图 5 (b) 所示, 而 NF-Al 的表面层间距偏差 κ_{ij} 相对小些, 但是其

下表面间距偏差 κ_{ij} 又要大些,如图5(a)和(c)所 示. 通过比较图3中与表1中的结果, 我们发现晶 面间距减小是导致B2-NiAl纳米薄膜弹性性能大 于块体合金的主要原因. 图5显示表面区域大约四 个原子层间(L1.2, L2.3, L3.4)的间距偏差变化幅度 明显大于其内部间距的偏差,说明薄膜弹性性能的 变化趋势主要由表面层间距偏差所引起的. 随着 尺寸增大,表面区域原子数目所占比例也随之减 小,这些表面晶面间距偏差也逐渐减弱,说明薄膜 表面效应也随之减弱,与前面讨论薄膜表面能所得 结论类似. 相对于薄膜内部晶面间距偏差, 尺寸为 1.1608 nm 和 5.804 nm 薄膜的表面晶面间距偏差 值要小于其内部晶面间距偏差,图5(a)和(c)所示, 即相对于薄膜内部原子层间距来说, 它们的表面是 处于膨胀状态. 而尺寸为2.6118 nm的薄膜表面晶 面间距偏差情况则相反,图5(b)所示,即相对于其 内部原子层间距来说,其表面是处于收缩状态.经 研究发现尺寸为1.1608 nm (图5(a))和5.804 nm (图5(c))薄膜表面由Al组成,而尺寸为2.6118 nm 薄膜(图5(b))的表面则由Ni组成,如图5中嵌入 原子结构图所示,这可以解释:在尺寸相同的情况 下, NF-A1的弹性性能小于 NF-Ni, 与郑晖等^[40] 研 究表面原子组分对NiAl金属间化合物相关性能影 响的结论基本符合.

另外,由于Ni原子具有较高的电子密度和较强的电负性^[41],且由于薄膜表面的不对称结构,导致它们与内层的Al原子之间相互作用增强,根据Meng等解释^[42],薄膜表面层Ni原子的电荷重新组合,导致电子密度分布不均匀,进而产生较大的压应力,造成表面原子沿*Z*[001]轴方向发生向内的移动,表现为NF-Ni薄膜表面晶面间距偏差*κ*_{1.2}更

加明显,如图5(b)所示.这样此类型薄膜的弹性性 能明显大于相应块体材料的.而NF-Al薄膜的情况 则因Al原子具有较低的电子密度和较弱的电负性, 使得其表面的Al原子与其次表层的Ni原子之间相 互作用力较小,造成表面的晶面间距偏差*κ*_{1,2}也较 小.但是次表层Ni原子因晶格结构对称性遭到破 坏,使得次表层Ni原子电子分布不均匀而趋向于 内部,这样,次表层Ni原子与第三层的Al原子之间 相互作用增强,从而导致此类型薄膜晶面间距偏差 κ_{2,3}是最小的,如图5(a)和(c)所示,由此可知此类 型薄膜弹性性能也小于NF-Ni的.但由于整个薄膜 处于收缩状态,其弹性性能还是比相应块体材料的 大,也意味着两种类似薄膜内部都具强弱不同的压 应力,与孙等^[43]的研究结果类似.



图 5 (网刊彩色) 不同尺寸 B2-NiAl 纳米薄膜的晶面间距偏差 κ_{ij} (a) $\Delta \lambda = 1.1608$ nm; (b) $\Delta \lambda = 2.6118$ nm; (c) $\Delta \lambda = 5.804$ nm. 嵌入图表示各尺寸薄膜 (010) 晶面结构图, 黑色方框 "■"表示 Ni 原子, 红色圆圈 "•"表示 Al 原子

从图5中薄膜层间距偏差程度看,薄膜表面的 层间距偏差比较明显,且受表面原子组分控制,但 是随着薄膜尺寸增大,表面区域层间距偏差值接近 常数,说明表面层间距偏差对B2-NiAl薄膜弹性性 能的影响越来越小.相反,薄膜内部层间距偏差虽 然小于表面的,但是不同尺寸薄膜的层间距偏差 κ_{ij} 还是比较明显.下面以薄膜最中间两相邻(001) 晶面层为例来探讨B2-NiAl薄膜厚度对内层层间 距偏差的影响,如图6所示,其中间晶面层间距偏 差 κ_{ij} 随薄膜尺寸变化满足四次多项式拟合,即当 薄膜厚度小于2.0 nm时,层间距偏差 κ_{ij} 随薄膜厚 度增加而减小,但是变化幅度很大.对照图3和 图 4 描述弹性性能随尺寸变化关系,发现在此范围 内各弹性性能的尺寸效应也非常明显,说明此阶段 的弹性性能变化与薄膜内部晶面层间距偏离 κ_{ij} 有 密切联系,薄膜内部原子层间距是影响其弹性性 能变化的主要因素.但薄膜厚度处于 (2—6)nm时, 各晶面层间距偏差 κ_{ij} 基本不随尺寸增大而发生变 化,说明在此尺寸范围内薄膜弹性性能变化不明 显,但仍然与块体材料的弹性性能有差别,与图3 和图 4结果符合.一旦薄膜尺寸超过 6.0 nm,其层 间距偏差逐步接近块体 Al 材料的层间距偏差^[44], 说明较大尺寸薄膜的弹性性能基本不随尺寸变化 而接近于常数.综上所述,薄膜的弹性性能大小主 要取决于其内部晶面层间距偏差 κ_{ij} , 而弹性性能 随尺寸变化的趋势则主要取决于表面层间距偏差 κ_{ij} 和表面原子组分等.



图 6 尺寸对 B2-NiAl 纳米薄膜内层晶面层间距偏差 κ_{ij} 的影响, 实线为拟合曲线

4 结 论

本文应用 MD 和 MAEAM 研究 B2-NiAl 纳米 薄膜材料弹性性能的尺寸效应和表面效应, 得到以 下结论:

1) 计算块体 B2-NiAl 合金材料的弹性常数, 与 已有实验和理论结果相符合.

2) 研究了 B2-NiAl 薄膜表面能的尺寸效应, 发现其表面能随厚度尺寸变化不明显.

3) 研究 B2-NiAl纳米薄膜弹性性能的尺寸效 应,结果表明所有被研究弹性性能都随其尺寸增加 而呈指数变化,即

 $c_{ij} = c_{ij,\infty} + \eta \times e^{-\frac{\Delta\lambda}{\Delta\lambda_0}},$

并接近于常数. 在此基础上, 进一步计算两类薄膜 的切变模量G和杨氏模量E, 发现这两种模量随薄 膜厚度增加的变化趋势类似于其的弹性性能变化.

4)分析薄膜弹性性能随其厚度尺寸变化的内 在机理,发现薄膜晶面层间距偏差是影响其弹性性 能变化趋势主要因素,同时受到薄膜表面原子组分 调控.相比于块体材料,其弹性性能增加源于薄膜 内部各晶面间距的相对减小.

参考文献

- Darolia R, Lahrman D, Field R 1992 Script. Metall. Mater. 26 1007
- [2]~ Xu Q C, Ven A V 2011 Acta Mater. **59** 1095

- [3] Su J X, Lu P C, Wang Z P 2013 Transactions of the China Welding Institution 34 65 (in Chinese) [苏景新, 路鹏程, 王志平 2013 焊接学报 34 65]
- [4] Xu G H, Zhang K F, Huang Z Q 2012 Adv. Powder Technol. 23 366
- [5] Sierra S, Vázquez A J 2006 Intermetallics 14 848
- [6] Sierra S, Vázquez A J 2006 Surf. Coat. Tech. 200 4383
- [7] Gleeson B 2006 J. Propul. Power 22 375
- [8] Ou T P, Cao G H 2012 The Chinese Journal of Nonferrous Metals 22 1725 (in Chinese) [欧桃平, 操光辉 2012 中国有色金属学报 22 1725]
- [9] Liu C T, Stringer J, Mundy J N 1997 Intermetallics 5 579
- [10] Fertig R S, Baker S P 2009 Prog. Mater. Sci. 54 874
- [11] Ren X P, Zhou B, Li L T, Wang C L 2013 Chin. Phys. B 22 016801
- [12] Wang Y, Song Z X, Xu K W 2007 Acta Phys. Sin. 56
 7248 (in Chinese) [汪渊, 宋忠孝, 徐可为 2007 物理学报
 56 7248]
- [13] Tang Y Z, Zheng Z J, Xia M F, Bai Y L 2009 Acta Mech. Solid. Sin. 22 605
- [14] Dolgusheva E B, Trubitsin V Yu 2014 Comput. Mater. Sci. 84 23
- [15] Wu Y R 2007 Ph. D. Dissertation (Changsha: Hunan University) (in Chinese) p16-20 [吴玉蓉 2007 博士学位论 文 (长沙: 湖南大学) 第 16—20 页]
- [16] Yang X Y, Hu W Y, Zhang X M 2013 Appl. Surf. Sci. 264 563
- [17] Parrinello M, Rahman A 1981 J. Appl. Phys. 52 7182
- [18] Nosé S 1984 J. Chem. Phys. 81 511
- [19] Hoover W G 1985 Phys. Rev. A **31** 1695
- [20] Chen G, Liao L J, Hao W 2007 The Basis of Crystal Physics (The 2nd Edition) (Beijing: Science Press) p153-164 [陈纲, 廖理几, 郝伟 2007 晶体物理学基础 (第二 版) (北京: 科学出版社), 第 153—164 页]
- [21] Çağin T, Ray J R 1988 Phys. Rev. B $\mathbf{38}$ 7940
- [22] Çağin T, Ray J R 1988 Phys. Rev. B 37 699
- [23] Rusovic N, Warlimont H 1977 Phys. Stat. Solid. A 44 609
- [24] Davenprot T, Zhou T, Trivisonc 1999 Phys. Rev. B 59 3421
- [25] Lu Y L, Hou Y H, Chen Z, Mu H 2013 Sci. Chin.: Phys. Mech. Astrom. 43 152 (in Chinese) [卢艳丽, 侯华欣, 陈 铮, 牧虹 2013 中国科学:物理力学天文学 43 152]
- [26] Hu Y J, Peng P, Li G F, Zhou D W, Han S C 2006 The Chinese Journal of Nonferrous Metals 16 47 (in Chinese) [胡艳军, 彭平, 李贵发, 周惦武, 韩绍昌 2006 中国有 色金属学报 16 47]
- [27] Zhang J H, Wu S Q, Wen Y H, Zhu Z Z 2010 J. At. Mol. Sci. 1 253
- [28] Wang S Q, Ye H Q 2003 J. Phys.: Conden. Matt. 15 5307
- [29] Chen Q Y, Tan S Y, Lai X C, Chen J 2012 Chin. Phys. B 21 087801
- [30] Garruchet S, Politana O, Salazar J M, Montesin T 2005 Surf. Sci. 586 15
- [31] Zhang J M, Ma F, Xu K W 2004 Chin. Phys. 13 1082

- [32] Wang B, Zhang J M, Lu Y D, Gan X Y, Yin B X, Xu K W 2011 Acta Phys. Sin. 60 016601 (in Chinese) [王 博, 张建民, 路严冬, 甘秀英, 殷保祥, 徐可为 2011 物理学 报 60 016601]
- [33] Sha X W, Zhang X M, Chen K Y, Li Y Y 1996 Acta Metel. Sin. 32 1184 (in Chinese) [沙宪伟, 张修睦, 陈魁 英, 李依依 1996 金属学报 32 1184]
- [34] Kuznetsov V M K, Kadtrov R I, Rudenskii G E 1998 J. Mater. Sci. Technol. 14 320
- [35]~ Yan X L, Wang J Y 2013 Thin Solid Films ${\bf 529}$ 483
- $[36]\,$ Ronald E M, Vijay B S 2000Nanotechnology 11 139
- [37] Chen K Y, Zhao L R, John R, John S T 2003 J. Phys. D: Appl. Phys. 36 2725
- [38] Jhi S H, Ihm J, Louie G S, Marvin L C 1999 Nature 399 132

- [39] Hsieh C L, Tuan W H, Wu T T 2004 J. Eur. Ceramic Soc. 24 3789
- [40] Zheng H, Shen L, Bai B, Sun B 2012 Acta Phys. Sin. 61
 016104 (in Chinese) [郑晖, 申亮, 白彬, 孙博 2012 物理学 报 61 016104]
- [41] Yang XY, Hu W Y 2014 J. Appl. Phys. 115 153507
- [42] Meng D Y, Lin P, Yan X S, Qi X, Yang L 2012 J. Phys. Chem. Solid. 73 881
- [43] Sun X L, Hong R J, Qi H J, Fan X Z, Shao J D 2006
 Acta. Phys. Sin. 55 4923 (in Chinese) [孙喜莲, 洪瑞金, 齐红基, 范正修, 邵建达 2006 物理学报 55 4923]
- [44] Li R, Zhong Y H, Huang C, Tao X M, Ouyang Y F 2013 Physica B 422 51

Simulation studies on the influence of nanofilm thickness on the elastic properties of B2-NiAl^{*}

Yang Xi-Yuan^{1)2)†} Zhang Jin-Ping²⁾ Wu Yu-Rong³⁾ Liu Fu-Sheng⁴⁾

1) (Physics Science and Technology School, Nanling Normal University, Zhanjiang 524048, China)

2) (College of Physics and Electronics, Hunan University of Arts and Science, Changde 415000, China)

3) (Department of Materials Science and Engineering, Xiamen University of Technology, Xiamen 361024, China)

4) (College of Metallurgical Engineering, Hunan University of Technology, Zhuzhou 412007, China)

(Received 24 May 2014; revised manuscript received 21 August 2014)

Abstract

In this paper the molecular dynamics (MD) technique and the modified analytic embedded atom method (MAEAM) are applied to study the influence of size and surface condition of the nanofilm on the elastic properties of B2-NiAl, The elastic properties of the bulk NiAl alloy and the size dependence of the surface energy of nanofilms are first calculated. It is found that the calculated results of the elastic properties are consistent with those from experiments and theories; and the surface energy, which is barely influenced by the thickness, is controlled by the surface atomic composition. On this basis, our investigations are mainly focused on the relationship between the elastic properties of nanofilms and their thickness. The obtained results indicate that the elastic properties of the nanofilm may change exponentially with the increasing thickness , which can also be regulated by the surface atomic composition. Furthermore, the inherent mechanism of the thicknes and surface that affects this relationship is analyzed in detail, showing that the surface atomic composition and the deviation of interplanar spacing in nanofims are two major factors for determining the thickness dependence of the elastic properties. These are in good agreement with the previous theoretical and experimental studies.

Keywords: thickness, elastic properties, B2-NiAl nanofilm, simulation studies

PACS: 68.55.jd, 62.20.D–, 63.22.Dc, 31.15.xv

DOI: 10.7498/aps.64.016803

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 51201063), and the Scientific Research foundation of Hunan University of Arts and Science, China (Grant Nos. 13ZD11, 13YB31).

[†] Corresponding author. E-mail: oyxy889@163.com