Теоретическое описание процессов образования монослойных ферромагнитных пленок на металлических поверхностях в рамках метода функционала спиновой плотности

Прудников В.В., Мамонова М.В., Климов С.П.

кафедра теоретической физики

Омский государственный университет им. Ф.М. Достоевского





Ультратонкие пленки и мультислойные покрытия на основе магнитных переходных металлов Fe, Co и Ni

: Фундаментальный интерес

природа магнетизма в ультратонких структурах; размерная зависимость для магнитных характеристик; особенности межфазных взаимодействий

Выявлено:

объемные значения характеристик для пленок с толщиной в несколько десятков монослоев (d ≥ 10 нм)

двумерные поверхностные значениям в пленках с толщиной меньшей 4-6 монослоев (d ≤ 1-2 нм)

мультислойное сочетание магнитных пленок наномасштабной толщины, разделенных слоем немагнитного металла, характеризуется эффектами гигантского магнитосопротивления.

Практический интерес: применения в микроэлектронике, спинтронике и вычислительной технике

Ультратонкие магнитные пленки обладают рядом уникальных особенностей, способствующих повышению плотности записи информации и быстродействия запоминающих устройств.

Предельное уменьшение толщины магнитных пленок до монослойной может привести к дальнейшей миниатюризации активных элементов головок для записи и считывания информации с жестких дисков, к увеличению плотности записи на них.

Ряд требований, применяемых к запоминающим устройствам: надежность и длительность хранения информации, малое время доступа, низкая относительная стоимость на единицу информации, высокая плотность и скорость записи, - *накладывают требования к структурным и магнитным характеристикам магнитных пленок. Получать такие пленки можно только зная механизмы* формирования их свойств.



Fe/W(001) антиферромагнитное покрытие

Fe/Cu(001) - ферромагнитное покрытие



Bihlmayer G., Ferriani P., Baud S., Lezaic M., Heinze S., Blugel S. // Ultra-Thin Magnetic Films and Magnetic Nanostructures on Surfaces. NIC Symposium. 2006. – V. 32. – P.151 – 158.

Экспериментальные исследования ультратонких магнитных пленок Fe/Ag(111), Fe/Au(100), Ni/W(110), Co/Cu(100), Ni/Cu(100) выявили

проявление эффектов магнитной анизотропии как перпендикулярной, так и параллельной поверхности пленки

В результате, магнитные свойства ультратонких пленок с толщиной, меньшей перпендикулярной составляющей корреляционной длины ξ[⊥], могут описываться двумерными моделями Изинга или ХҮ.

размерные кроссоверные изменения в значениях критического индекса β намагниченности

$$M \sim (T_{c} - T)^{\beta}$$

Для пленок с толщиной N>20-30 монослоев

β≈0.37(6),

соответствующее трехмерным образцам Fe, Co и Ni,

Для пленок с толщиной N< 4-6 монослоев

β≈0.13(6)

для систем Ni/W(110), Fe/W(110), Fe/Ag(111), соответствующее β=1/8 для двумерной модели Изинга;

для систем Co/Cu(100), Ni/Cu(100), Fe/Au(111) соответствующих двумерной XY модели

β≈0.24(7)

ренормгрупповой анализ с учетом конечномерных эффектов дал для эффективного показателя

$$\beta = 3\pi^2 / 128 \cong 0.23.$$

C.A.F. Vaz, J.A.C. Bland, G. Lauhoff. Magnetism of ultrathin films // Reports on Progress in Physics **71**, *5*, 056501 (2008), 78 pp.



Зависимость значения критического индекса β от толщины ферромагнитной *d* пленки для системы Ni/W(110) // Phys. Rev. B. 1993. V.47. P.11571



Модель адсорбционной системы с эффектами замещения

Рис.1. Геометрическое представление распределения приповерхностных слоев.

Распределение положительного заряда фона:

$$n_{+}(z) = \begin{cases} n_{1}, \quad z < -D - l \\ n_{2}, \quad -D - l < z < -D \\ n_{3}, \quad D < z < D + h \\ 0, \quad |z| < D, \quad z > D + h \end{cases}$$
(1)

плотность электронного распределения n(z) в системе:

$$\begin{aligned} &(n(z) = n_1 \left(1 - 0.5e^{\beta(z+D+l)}\right) + 0.5n_2 e^{\beta(z+D)} \left(e^{\beta n} - 1\right) + 0.5n_3 e^{\beta(z-D)} \left(1 - e^{\beta n}\right), & z < -D - l \\ &n(z) = 0.5n_1 e^{\beta(z+D+l)} + n_2 \left(1 - 0.5e^{\beta(z+D)} - 0.5e^{\beta(z+D+l)}\right) + 0.5n_3 e^{\beta(z-D)} \left(1 - e^{\beta n}\right), & -D - l < z < -D \\ &n(z) = 0.5n_1 e^{\beta(z+D+l)} + 0.5n_2 e^{\beta(z+D)} \left(1 - e^{\beta n}\right) + 0.5n_3 e^{\beta(z-D)} \left(1 - e^{\beta n}\right), & -D < z < D \end{aligned}$$
(2)
$$&n(z) = 0.5n_1 e^{\beta(z+D+l)} + 0.5n_2 e^{\beta(z+D)} \left(1 - e^{\beta n}\right) + n_3 \left(1 - 0.5e^{\beta(z-D)} - 0.5e^{\beta(z-D+h)}\right), & D < z < D + h \\ &n(z) = 0.5n_1 e^{\beta(z+D+l)} + 0.5n_2 e^{\beta(z+D)} \left(1 - e^{\beta n}\right) + 0.5n_3 e^{\beta(z-D)} \left(e^{\beta n} - 1\right), & z > D + h \end{aligned}$$

Межфазная энергия взаимодействия (на единицу площади контакта)

$$\sigma_0 = \int_{-\infty}^{+\infty} \{f[n(z,\beta)] - f[n_0(z)]\} dz$$
(3)

В рамках модели "желе" объемная плотность свободной энергии f(n(z)) неоднородного электронного газа представляется в виде градиентного разложения

$$f[n(z)] = w_0[n(z)] + w_2[n(z), |\nabla n(z)|^2] + w_4[n(z), |\nabla n(z)|^4] - T(s_{id} + s_m), \quad (4)$$

Учет дискретности в распределении ионов дает поправки к энергии за счет электрон-ионного и ион-ионного взаимодействий. Полная межфазная энергия имеет вид:

$$\boldsymbol{\sigma} = \boldsymbol{\sigma}_0 + \boldsymbol{\sigma}_{ei} + \boldsymbol{\sigma}_{ii}, \qquad (5)$$

В магнитоупорядоченном состоянии

$$n_{+/-}(z) = n(z)\frac{(1\pm m)}{2}$$
(6)
$$\left(\frac{\partial\sigma}{\partial\beta}\right) = 0, \qquad \left(\frac{\partial\sigma}{\partial m}\right) = 0, \qquad (7)$$

а) приближение молекулярного поля

$$m = B_{s}\left(\frac{3\mathrm{mS}}{(S+1)}\frac{T_{c}^{(\mathrm{s})}}{T}\right) \qquad T_{c}^{(\mathrm{s})} \approx \theta T_{c}^{(\mathrm{b})}\frac{Z_{surf}}{Z_{bulk}}$$
(8)
$$B_{s}(x) = \frac{2S+1}{2\mathrm{S}}cth\left(\frac{2S+1}{2\mathrm{S}}x\right) - \frac{1}{2\mathrm{S}}cth\left(\frac{x}{2\mathrm{S}}\right)$$

 $S_{Fe} \cong 1.11, S_{Co} \cong 0.86, S_{Ni} \cong 0.30$

б) приближение 2D модели Изинга

$$m(T) = \left[1 - sh^{-4}\left(\frac{2T_c^{(s)}}{2,269 T}\right)\right]^{1/8}$$
(9)

в) приближение 2D XY модели

$$m(T) = \left[\frac{T_c^{(s)} - T}{T_c^{(s)}}\right]^{-0.23}$$
(10)

Энергия адсорбции

$$E_{ads} = \frac{\sigma(0) - \sigma(\infty)}{n_s^a}, \qquad (11)$$

 n_s^a - поверхностная концентрация адсорбированных атомов

Заместительная адсорбция

параметр покрытия
$$\Theta = n_s^a / n_{s1}$$
 (12)

 $\mathcal{N}_{_{s1}}$ - поверхностная концентрация атомов нереконструированной поверхности

Заместительная адсорбция - в пленке и приповерхностном слое подложки образуется смесь атомов адсорбата и субстрата $A_p S_{1-p}$ и $A_{p'} S_{1-p'}$

$$m(z) = \begin{cases} 0,5m_{2}e^{\beta(z+D)}[e^{\beta t}-1]+0,5m_{3}e^{\beta(z-D)}[1-e^{-\beta h}], \quad z < -D-l \\ m_{2}[1-0,5e^{\beta(z+D)}-0,5e^{-\beta(z+D+l)}]+0,5m_{3}e^{\beta(z-D)}[1-e^{-\beta h}], \quad -D-l < z < -D \\ 0,5m_{2}e^{-\beta(z+D)}[1-e^{-\beta l}]+0,5m_{3}e^{\beta(z-D)}[1-e^{-\beta h}], \quad -D < z < D \\ 0,5m_{2}e^{-\beta(z+D)}[1-e^{-\beta l}]+m_{3}[1-0,5e^{-\beta(z-D)}-0,5e^{\beta(z-D-h)}], \quad D < z < D+h \\ 0,5m_{2}e^{-\beta(z+D)}[1-e^{-\beta l}]+0,5m_{3}e^{-\beta(z-D)}[e^{\beta h}-1], \quad z > D+h \\ m_{2} = m(T,\Theta)p', \\ m_{3} = m(T,\Theta)p \end{cases}$$

$$(13)$$

Заместительная адсорбция

Для заместительной адсорбции схема минимизации межфазной энергии записывается в виде требования:

$$\min_{p,p'} \left(\frac{\min_{\beta} \sigma(\beta, p, p', \Theta)}{n_{s3}(p, p', \Theta)} \right) = 0$$
(14)

Нахождение минимума многопараметрической функции методами прямого поиска (метод Хука-Дживса).



Рис.2. Зависимость энергии адсорбции от параметра покрытия О для системы Fe/W(110) в приближении а) молекулярного поля, б) 2D модели Изинга.



Рис.3. Зависимость доли магнитных ионов *р* в пленке от параметра покрытия Θ (а) и распределение намагниченности *M* (б) для системы Fe/W(110) в приближении 2D модели Изинга.



Рис.4. Зависимость энергии адсорбции от параметра покрытия О для систем а) Fe/Ag(111) в приближении 2D модели Изинга и б) Fe/Au(111) в приближении 2D XY модели.



Рис.5. Зависимость доли магнитных ионов *р* в пленке от параметра покрытия *Θ* для систем а) Fe/Ag(111) в приближении 2D модели Изинга и б) Fe/Au(111) в приближении 2D XY модели.



Рис.6. Распределение намагниченности *М* для систем а) Fe/Ag(111) и б) Fe/Au(111) для различных значений температуры T и параметра покрытия Ө.

Выводы

- 1) Эффекты ферромагнитного упорядочения в монослойной пленке проявляются в увеличении энергии адсорбции на величину ΔE_{ads}=1-2 eV;
- 2) Распределение магнитных ионов в приповерхностном слое и образование различных типов адсорбционных структур определяется во многом соответствием поверхностных энергий и кристаллических структур материала подложки и адсорбата;
- 3) Пространственное распределение намагниченности в приповерхностом слое определяется типом адсорбционной структуры, и существенно зависит от температуры и параметра покрытия θ.

Метод функционала плотности (приложение)

$$\sigma_{0} = \int_{-\infty}^{+\infty} \{f[n(z,\beta)] - f[n_{0}(z)]\} dz$$

$$f[n(z)] = w_{0}[n(z)] + w_{2}[n(z), |\nabla n(z)|^{2}] + w_{4}[n(z), |\nabla n(z)|^{4}] - T(s_{id} + s_{m})$$

$$w_{0}[n(z)] = w_{kin} + w_{cul} + w_{ex} + w_{cor}$$

$$w_{kin} = 0.3(6\pi^{2})^{2/3} [n_{+}^{5/3}(z) + n_{-}^{5/3}(z)] + k_{E}^{2} \left(\frac{\pi^{2}}{4}\right) T \left[\frac{n_{+}(z)}{\varepsilon_{F+}} + \frac{n_{-}(z)}{\varepsilon_{F-}}\right]$$
$$w_{cul} = 0.5 \mathfrak{G}(z) n(z)$$
$$w_{ex} = -0.75 (6/\pi)^{1/3} [n_{+}^{4/3}(z) + n_{-}^{4/3}(z)]$$
$$n_{ex}^{1/3} n_{+}^{1/3} (z) = n_{-}^{1/3} n_{+}^{1/3} (z)$$

$$w_{cor} = -0.056 \frac{n_{-}^{1/3} n_{+}(z)}{0.079 + n_{-}^{1/3}(z)} - 0.056 \frac{n_{+}^{1/3} n_{-}(z)}{0.079 + n_{+}^{1/3}(z)}$$

Метод функционала плотности (приложение)

$$\begin{split} s_{id}(z) &= \frac{\pi^2}{2} k_b^2 T \left(\frac{n_+(z)}{\varepsilon_{F+}} + \frac{n_-(z)}{\varepsilon_{F-}} \right) \\ s_m &= k_b \frac{n(z)}{2} \left[\ln 4 + (1+m) \ln (1+m) + (1-m) \ln (1-m) \right] \\ \sigma_{ii} &= \sqrt{3} \frac{Z_1^2}{c_1^3} \exp(-\frac{4\pi l_1}{\sqrt{3}c_1}) + 2\sqrt{3} \frac{Z_2^2}{c_2^3} \exp(-\frac{4\pi l}{\sqrt{3}c_2}) \left(1 - \exp(-\frac{4\pi l}{\sqrt{3}c_2}) \right) + \\ &+ 2\sqrt{3} \frac{Z_3^2}{c_3^3} \exp(-\frac{4\pi h}{\sqrt{3}c_3}) \left(1 - \exp(-\frac{4\pi h}{\sqrt{3}c_3}) \right) - 2\sqrt{3} \frac{Z_1 Z_2}{(c_1 c_2)^{3/2}} \exp\left(-\frac{2\pi}{\sqrt{3}} (\frac{d_1}{c_1} + \frac{l}{c_2}) \right) \left(1 - \exp(-\frac{4\pi l}{\sqrt{3}c_2}) \right) - \\ &- 2\sqrt{3} \frac{Z_2 Z_3}{(c_2 c_3)^{3/2}} \exp\left(-\frac{2\pi}{\sqrt{3}} (\frac{l+D}{c_2} + \frac{h+D}{c_3}) \left(1 - \exp(-\frac{4\pi l}{\sqrt{3}c_2}) \right) \left(1 - \exp(-\frac{4\pi h}{\sqrt{3}c_3}) \right) - \\ &- 2\sqrt{3} \frac{Z_1 Z_3}{(c_1 c_3)^{3/2}} \exp\left(-\frac{2\pi}{\sqrt{3}} (\frac{d_1 + D + l/2}{c_1} + \frac{h+D + l/2}{c_3} \right) \cdot \left(1 - \exp(-\frac{4\pi h}{\sqrt{3}c_3}) \right), \end{split}$$

Метод функционала плотности (приложение)

$$\begin{split} \sigma_{ei} &= \frac{2\pi}{\beta^2} [(n_1^2 - n_1 n_2 (1 - e^{-\beta l}) - n_1 n_3 e^{-\beta (2D+l)} (1 - e^{-\beta l}))(1 - \frac{\beta d_1 e^{-\beta d_1/2}}{1 - e^{-\beta d_1}} ch(\beta r_{c1})) + \\ &+ (2n_2^2 - n_1 n_2 - n_2 n_3 e^{-2\beta D} (1 - e^{-\beta l}))(1 - e^{-\beta l})(1 - \frac{\beta l e^{-\beta l/2}}{1 - e^{-\beta l}} ch(\beta r_{c2})) + \\ &+ (2n_3^2 - n_1 n_3 e^{-\beta (2D+l)} - n_2 n_3 e^{-2\beta D} (1 - e^{-\beta l}))(1 - e^{-\beta l})(1 - \frac{\beta h e^{-\beta l/2}}{1 - e^{-\beta h}} ch(\beta r_{c3}))], \\ & w_2 = \sum_{n=n_-,n_+} \frac{1}{72} \frac{|\nabla n|^2}{n} + w_{2,xc} [n, |\nabla n|^2], \\ & w_{2,xc} [n_{+/-}] = \frac{A(n_{+/-})B^2(n_{+/-})|\nabla n_{+/-}|^2}{3^{4/3} \pi^{5/3} n_{+/-}^{4/3}}, \\ & A(n_{+/-}) = 0.4666 + 0.3735 k_{F+/-}^{2/3}(n_{+/-}), \\ & B(n_{+/-}) = -0.0085 + 0.3318 k_{F+/-}^{1/5}(n_{+/-}), \\ & k_{F+/-}(n_{+/-}) = (3\pi^2 n_{+/-})^{1/3}, \end{split}$$

Метод функционала плотности (приложение)

$$w_{4,kin} = \sum_{n=n_{-},n_{+}} \frac{1.336}{540(3\pi^{2}n)^{3/2}} \left[\left(\frac{\nabla^{2}n}{n} \right)^{2} - \frac{9}{8} \left(\frac{\nabla^{2}n}{n} \right) \frac{|\nabla n|^{2}}{n} + \frac{1}{3} \frac{|\nabla n|^{4}}{n} \right],$$

$$w_{4,kin} = \sum_{n=n_{-},n_{+}} 2.94 \cdot 10^{-4} \exp(-0.2986n^{-0.26}) \left(\frac{\nabla^{2}n}{n} \right)^{2},$$