А. С. ВАКУЛА

ФЕРРОМАГНИТНЫЙ РЕЗОНАНС В ГЕКСАГОНАЛЬНОМ МАССИВЕ НАНОПРОВОЛОК ИЗ ПЕРМАЛЛОЯ В НАНОПОРАХ ОКСИДА АЛЮМИНИЯ С ПОДЛОЖКОЙ ИЗ АЛЮМИНИЯ

Введение

В последнее время ведется поиск композитных материалов, которые могли бы использоваться как элементы памяти с большой плотностью хранения и большим быстродействием. Таким перспективным материалом является магнитные нанопроволоки. Исследование их магнитных свойств является важной задачей для дальнейшей разработки устройств магнитной памяти. Определенная заинтересованность есть в нанопроволоках, которые изготовлены методом осаждения в нанопорах оксида алюминия, так как с помощью этого метода обеспечивается наилучшая упорядоченность нанопроволок в массиве [1].

Ранее уже были проведены исследования магнитных свойств массивов нанопроволок [1 – 5], осажденных в нанопорах оксида алюминия. Например, в [1 – 4] авторы исследовали проволоки из никеля, где большой вклад в суммарное поле магнитной анизотропии вносит поле кристаллографической анизотропии. Однако мало изучены [5] материалы, где поле кристаллографической анизотропии пренебрежимо мало (например, пермаллой), и вклад других полей магнитной анизотропии в суммарное поле магнитной анизотропии становится значительным.

Цель работы – исследование полей анизотропии в таких нанопроволочных структурах.

Теоретические сведения

В данной работе исследованы магнитные свойства $Ni_{80}Fe_{20}$ (пермаллой) нанопроволок методом ферромагнитного резонанса (ФМР). Образец представляет собой двумерный массив нанопроволок с гексагональной симметричной упорядоченной структурой. Такая структура изготовлена способом электроосаждения в нанопорах оксида алюминия на предварительно анодированной алюминиевой подложке (рис. 1). Расстояние между центрами нанопроволок $D = 105 \ hm$, диаметр $d=40 \ hm$.



Рис. 1. Массив нанопроволок: а – поперечный разрез; б – вид сверху

Условие ФМР в нанопроволочных структурах описывается выражением Смита – Бельерса [3, 6]:

$$\frac{\omega_{res}}{\gamma} = \sqrt{H_{res}\cos(\theta - \theta_H) + H_a\cos^2(\theta)} \cdot \sqrt{H_{res}\cos(\theta - \theta_H) + H_a\cos(2\theta)}$$
(1)

где γ – гиромагнитное отношение, θ – угол между осью нанопроволок и вектором магнитного момента, θ_H – угол между осью нанопроволок и вектором внешнего магнитного поля, ω_{res} – резонансная частота, H_{res} – резонансное магнитное поле. Суммарное поле магнитной анизотропии H_a для нанопроволок из пермаллоя можно записать, учитывая лишь значимые по величине магнитные поля анизотропии:

ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2014. Вып. 178

$$H_a = H_{dem} + H_{dip} + H_i \tag{2}$$

Для наноразмерных структур значительным является вклад поля поверхностной анизотропии H_{sur} . Также при изучении магнитных структур, содержащих материалы с разными коэффициентами уширения, следует обратить внимание на поле внешних напряжений. Учитывая, что в структуре исследуемых нанопроволок содержится несколько материалов (рис. 1), поле внешних напряжений H_{st} вместе с полем H_{sur} включено в выражение (2) в виде

$$H_i = H_{sur} + H_{st} \tag{3}$$

В выражении (2) сумму размагничивающего поля H_{dem} и дипольного взаимодействия H_{dip} можно записать в виде

$$H_{dem} + H_{dip} = 2\pi M_s (1 - 3P),$$
(4)

где фактор заполнения $P = \frac{\pi}{2\sqrt{3}} \left(\frac{d}{D}\right)^2$ определяется из геометрии массива нанопроволок;

 M_s – намагниченность насыщения (для пермаллоя M_s =807 Γc при T=300 K).

Таким образом, проведение эксперимента дало возможность определить H_a , и γ . Затем с помощью формул (1) – (4) вычислены значения полей анизотропии $H_{dem}+H_{dip}$ и $H_{sur}+H_{st}$.

Экспериментальные исследования

Экспериментальные исследования ФМР образца были проведены в диапазоне частот $8 - 12 \Gamma \Gamma u$ и $30 - 40 \Gamma \Gamma u$ при комнатных температурах. В эксперименте использовались СВЧ-модули на соответствующие рабочие диапазоны. Каждый модуль состоит из отрезка волновода с крепежным фланцем, согласующего трансформатора и резонатора. Элементом связи между трансформатором и резонатором является диафрагма с отверстием связи. Она также является одной из стенок резонатора. В качестве генератора и детектора СВЧ-сигнала использовался векторный анализатор цепей Agilent N5230A, который позволяет определить резонансную частоту во всем рабочем диапазоне резонатора.

Образец был помещен в СВЧ резонатор таким образом, чтобы было возможным провести измерения в двух ориентациях: нанопроволоки направлены вдоль внешнего магнитного поля H_{res} , затем перпендикулярно H_{res} . Эксперимент осуществлялся следующим образом: при фиксированной частоте электромагнитного излучения ω_{res} постепенно увеличивалось внешнее магнитное поле до наступления резонанса при поле H_{res} (рис. 2).



Рис. 2. Ферромагнитный резонанс в Fe₂₀Ni₈₀ нанопроволоках на частоте $\omega_{res} = 36 \Gamma \Gamma \mu$

С увеличением резонансной частоты ω_{res} увеличивалось резонансное поле H_{res} . В диапазоне частот $\omega_{res} = 7 - 12 \Gamma \Gamma \mu$ точки ФМР располагались вблизи линии электронного парамагнитного резонанса (ЭПР). Скорее всего, это свидетельствует о том, что намагниченность образца при полях менее 6 κ Э была в ненасыщенном состоянии, и получить линейную зависимость резонансной частоты от резонансного магнитного поля в ненасыщенном состоянии намагниченности не удалось. Поэтому результаты исследования ФМР в диапазоне $\omega_{res} = 7 - 12 \Gamma \Gamma \mu$ в работе не представлены. Однако в магнитных полях более 6 κ Э (диапазон $\omega_{res} = 30 - 40 \Gamma \Gamma \mu$) намагниченность переходит в состояние насыщения. В этом случае наблюдалась закономерная (линейная) зависимость резонансной частоты от магнитного поля H_{res} . Экспериментальные точки ФМР для ориентаций H_{res} перпендикулярно и параллельно нанопроволокам представлены на рис. 3.



Рис. 3. Зависимость резонансной частоты электромагнитного излучения ω_{res} от резонансного магнитного поля H_{res} : H_{res} вдоль нанопроволок (nw) (•) и H_{res} перпендикулярно нанопроволокам (°)

Из рис. 3 видно, что экспериментальные точки ФМР хорошо аппроксимируются функцией (1). Из эксперимента и (1) найдено суммарное поле магнитной анизотропии для данной структуры H_a =3974 Э. Таким образом, сумма магнитных поля дипольного взаимодействия и размагничивающего поля H_{dip} + H_{dem} составила 3068 Э, а сумма магнитных поля внешних напряжений и поля поверхностной анизотропии H_i =906 Э. Также экспериментом определено (рис. 3) гиромагнитное отношение для данной структуры γ = 2,87·10⁶ $\Gamma u/Э$. Можно заметить, что полученное значение γ меньше гиромагнитного отношения объемного пермаллоя. Это, наиболее вероятно, объясняется слабым магнитным взаимодействием между атомами магнитного вещества, так как структура является наноразмерной.

В дополнение к экспериментальному исследованию ФМР проведен расчет и эксперимент зависимости ФМР (резонансного поля H_{res}) от угла между полем H_{res} и осью нанопроволок при $\omega_{res} = 36.37 \ \Gamma \Gamma \mu$.

Рис. 4 детально показывает, каким образом изменяется ФМР при повороте H_{res} на угол $\theta_H=0.\pm90^\circ$ относительно оси нанопроволок. На рис. 4 видно хорошее согласование экспериментальных данных и данных, полученных выражением (1). Точки $\theta_H=0^\circ$ и $\theta_H=\pm90^\circ$ соответствуют случаю, когда H_{res} параллельно нанопроволокам (рис. 3) и H_{res} перпендикулярно им (рис. 3).



Рис.4. Зависимость ФМР (резонансного поля H_{res}) от угла между полем H_{res} и осью нанопроволок

Выводы

Проведены экспериментальные исследования ферромагнитного резонанса гексагонально симметричной упорядоченной структуры массива Ni₈₀Fe₂₀ нанопроволок, осажденных в нанопорах оксида алюминия с расстоянием между центрами нанопроволок 105 *нм* и диаметром 40 *нм*. В результате исследований:

- определена величина суммарного поля магнитной анизотропии H_a =3974 Э, из которой вычислено значение суммы поля дипольного взаимодействия и размагничивающего поля $(H_{dip}+H_{dem}=3068 \ B)$, а также значение суммы полей поверхностной анизотропии и поля внешних напряжений $(H_{sur}+H_{st}=906 \ B)$;

- экспериментально получено значение гиромагнитного отношения $\gamma = 2,87 \cdot 10^6 \Gamma \mu/\Im$ для данного материала. Такое значение оказалось меньше, чем для объемного пермаллоя $\gamma = 3,05 \cdot 10^6 \Gamma \mu/\Im$, что можно объяснить малым взаимодействием между атомами магнитного материала в исследуемой наноразмерной структуре;

- экспериментальное измерение зависимости ферромагнитного резонанса от угла между приложенным внешним магнитным полем и осью нанопроволок показало правомерность применения расчетной модели для данного объекта исследований.

Автор выражает благодарность проф. Мериакри В. В. за предоставленный образец для исследований, а также Недуху С.В. и проф. Тарапову С.И. за помощь в написании данной работы.

Список литературы: 1. *Tannous, C., Ghaddar,A. Gieraltowski J.* Angular Preisach analysis of Hysteresis lo ops and FMR lines hap es of ferromagnetic nanowire arrays // arXiv.org. 2013 1306.2216. 2. *Hashim, A.A.* Nanowires – Fundamental Research. Rijeka: InTech, 2011. 564 p. 3. *Tannousa, C., Ghaddara, A., Giealtowski, J.* Temperature dependent anisotropy and elastic effects in ferromagnetic nanowire arrays // arXiv.org. 1104.5348 v.2. 4. *Ebels, U., Duvail, J.L., Wigen, P.E.* Ferromagnetic resonance studies of Ni nanowire arrays // Phys. Rev. B, Vol. 64, 144421. 5. *Ababei, G., Popa, A., Lupu, N.* Ferromagnetic resonance of NiFe/Cu multilayered nanowires // Journal of Optoelectronics and Advanced Materials. – 2011. – Vol. 13, № 4. – Р. 405 – 408. 6. *Вонсовский, С.В.* Ферромагнитный резонанс. – М. : Гос. изд-во физ-мат. лит, 1961. – 343 с.

Институт радиофизики и электроники имени А.Я. Усикова НАН Украины

Поступила в редколлегию 17.08.2014