05,01

Ферромагнитный резонанс в квадратных решетках планарных магнитных элементов крестообразной формы

© Р.В. Горев, М.В. Сапожников, В.Л. Миронов

Институт физики микроструктур РАН, Нижний Новгород, Россия E-mail: GorevRV@ipmras.ru

Методами микромагнитного моделирования исследован ферромагнитный резонанс (ФМР) в планарных тонкопленочных структурах, состоящих из магнитных элементов крестообразной формы, упорядоченных в квадратные решетки. Рассчитаны спектры ФМР и пространственные распределения амплитуд резонансных колебаний для случаев вихревого и антивихревого состояний намагниченности в перекрестьях решетки. Резонансные моды имеют форму вращающихся распределений намагниченности. При этом моды, имеющие одинаковые конфигурации намагниченности, но вращающиеся в противоположных направлениях, расщеплены по частоте. Наблюдаемая невзаимность распространения резонансных спиновых осцилляций определяется знаком завихренности распределения намагниченности.

Данная работа выполнена при поддержке Российского научного фонда (проект № 16-12-10254).

DOI: 10.21883/FTT.2018.11.46660.23NN

1. Введение

Искусственное паттернирование ферромагнитных тонкопленочных образцов методами электронной литографии открывает широкие возможности для создания наноструктур с неоднородным распределением намагниченности [1-4]. Такие структуры представляют как фундаментальный интерес с точки зрения исследований особенностей спин-зависимого электронного транспорта и распространения спиновых волн, так и прикладной интерес, обусловленный возможностями разработки на их основе систем хранения информации, элементов магнитной логики и планарной СВЧнаноэлектроники [5-7]. Особый интерес вызывают распределения намагниченности в виде магнитных вихрей и антивихрей в силу их необычных топологических свойств [1-3,8]. Данные распределения характеризуются параметрами завихренности n и спиральности γ [8]. Завихренность определяется направлением вращения вектора намагниченности при обходе по замкнутому контуру вокруг кора и равна +1 для вихря и -1 для антивихря. Спиральность связана с углом между радиусвектором, проведенным из кора, и направлением намагниченности [8]. Вихревые и антивихревые распределения намагниченности экспериментально реализуются в ферромагнитных структурах крестообразной формы [1–3].

Настоящая работа посвящена исследованию спектров Φ MP и модового состава спин-волновых резонансов в квадратных решетках, состоящих из элементов крестообразной формы с вихревым и антивихревым состояниями намагниченности.

2. Методика расчетов

Микромагнитное моделирование проводилось на основе численного решения уравнения Ландау–Лифшица–

Гильберта для намагниченности образца с использованием программного пакета Object Oriented MicroMagnetic Fraemwork (OOMMF) [9]. Размеры одного крестообразного элемента решетки составляли $500 \times 500 \times 30$ nm. Ширина плеча креста составляла 100 nm. В расчетах использовались материальные параметры, соответствующие пермаллою (Ni₈₀Fe₂₀): намагниченность насыщения $8 \cdot 10^5$ A/m, постоянная обменного взаимодействия $8.4 \cdot 10^{-12}$ J/m. Выбор материала обусловлен тем, что пермаллой является одним из основных материалов для металлических CBЧ-устройств, так как имеет достаточно малый коэффициент затухания колебаний намагниченности ($\alpha = 0.01$ [10]).

Минимальная моделируемая область образца имела размеры $1 \times 1 \,\mu$ m и объединяла в себе 4 крестообразных элемента (рис. 1). Для моделирования решетки элементов применялись периодические граничные условия для минимальной области. Такой выбор области позволяет моделировать распределения намагниченности с периодом, превышающим геометрический период решетки вихрей и антивихрей с чередующейся спиральностью. Размер ячейки численной сетки составлял $5 \times 5 \times 30$ nm. Высота ячейки выбрана таким образом, поскольку в данной работе не обсуждаются волны, распространяющиеся вдоль толщины элементов.

Процедура численного эксперимента заключалась в следующем. Первоначально система приводилась в состояние равновесия, после чего к ней прикладывалось переменное магнитное поле h с амплитудой 0.1 mT под углом 45° к оси плеч крестообразных элементов, и регистрировалась средняя по образцу амплитуда установившихся колебаний намагниченности. Частота возбуждающего CBЧ-поля изменялась в диапазоне от 0 до 15 GHz с шагом 0.1 GHz (в области резонансных пиков — с шагом 0.01 GHz). Внешнее постоянное магнитное поле отсутствовало. Для анализа модового

состава резонансов рассчитывались пространственные распределения колебаний *z*-компоненты намагниченности $m_z(x, y)$ и амплитуды колебаний m(x, y), рассчитываемые по формуле

$$m = \sqrt{m_x^2 + m_y^2 + m_z^2},$$

где m_x , m_y и m_z — амплитуды проекций переменной компоненты намагниченности [11].

3. Результаты и обсуждение

Расчеты проводились для двух различных состояний намагниченности в крестообразных элементах — антивихревого (рис. 1, a) и вихревого (рис. 1, b). В последнем случае вихри намеренно закручены по разным направлениям для иллюстрации того, что спектр ФМР



Рис. 1. Распределения намагниченности в минимальной ячейке квадратной сетки для антивихревого (*a*) и вихревого (*b*) состояний.



Рис. 2. $a - \Phi$ MP-спектр квадратной решетки с антивихревым распределением намагниченности. b -распределения амплитуд m и m_z переменной составляющей намагниченности, соответствующие пронумерованным резонансным пикам Φ MP-спектра.



Рис. 3. $a - \Phi MP$ спектр квадратной решетки с вихревым распределением намагниченности. b - распределения амплитуд*m* $и <math>m_z$ переменной составляющей намагниченности, соответствующие пронумерованным резонансным пикам ΦMP -спектра.

не зависит от завихренности. Для обоих случаев коры были направлены против оси *z* (от нас).

Спектр ФМР-решетки с антивихревыми состояниями и пространственные распределения амплитуды колебаний, соответствующие резонансным модам, представлены на рис. 2. Классифицировать большую часть резонансов в этой системе удобнее всего по направлению вращения распределения намагниченности вокруг центра симметрии (центра кора): $+\varphi$ (осциллирующее распределение намагниченности вращается против часовой стрелки, если смотреть в направлении кора) и $-\varphi$ (мода осцилляций вращается по часовой стрелке, если смотреть в направлении кора). Пик 1' соответствует прецессии кора антивихря и его окружения. Эта прецессия происходит по направлению $+\varphi$. Для следующих резонансов наблюдается расцепление. Моды 2 и 2' имеют

похожую пространственную структуру, но отличаются направлением вращения — мода, соответствующая пику 2, вращается в направлении $-\varphi$, а соответствующая пику 2', — в направлении $+\varphi$. Для пиков 3 и 3' ситуация аналогична. Пик 4 соответствует квазиоднородному резонансу [12–13] намагниченности плеч креста.

Спектр ФМР и изображения резонансных мод для решетки крестообразных элементов в вихревом состоянии представлены на рис. 3. Пик 1 (рис. 3, а) выглядит аналогично пику 1' (рис. 2, a), но в данном случае прецессия кора происходит в направлении - φ . Пики 2 и 2' соответствуют резонансам областей, в которых намагниченность переходит от вихревого распределения в перекрестье к однородному распределению в плече. Мода 2 вращается в направлении $-\phi$, а мода 2' — в направлении + φ . Следует обратить внимание, что для случая антивихревого распределения намагниченности моды, вращающиеся в направлении $-\phi$, находятся ниже по частоте, чем вращающиеся в направлении + φ . Прецессия кора и его окружения в этом случае происходит в направлении + φ . Для вихревого распределения наблюдается обратная ситуация: наименьшую частоту имеют моды, вращающиеся в направлении $+\phi$, а прецессия кора и его окружения происходит в направлении - ϕ . Направления вращения мод зависят от направления кора и не зависят от знака спиральности для вихревого состояния. Поскольку направления коров вихря и антивихря в расчетах совпадали, такое различие в резонансных частотах, по-видимому, связано с различной завихренностью вихревого и антивихревого распределений намагниченности.

4. Заключение

Таким образом, проведено микромагнитное моделирование ФМР в решетках магнитных крестообразных элементов с вихревым и антивихревым состояниями намагниченности. Для обоих магнитных состояний наблюдается возбуждение мод, вращающихся вокруг центра кора. Эти моды расщеплены по частотам и отличаются направлением вращения ($+\phi$ и $-\phi$). Направление резонансной прецессии кора, а также соотношение резонансных частот вращающихся мод и направление их вращения определяются знаком завихренности и не зависят от знака спиральности вихревого и антивихревого распределений намагниченности.

Список литературы

- K. Shigeto, T. Okuno, K. Mibu, T. Shinjo, T. Ono. Appl. Phys. Lett. 80, 4190 (2002).
- [2] Hao Wang C.E. Campbell. Phys. Rev. B **76**, 220407(R) (2007).
- [3] V.L. Mironov, O.L. Ermolaeva, S.A. Gusev, A.Yu. Klimov, V.V. Rogov, B.A. Gribkov, O.G. Udalov, A.A. Fraerman, R. Marsh, C. Checkley, R. Shaikhaidarov, V.T. Petrashov. Phys. Rev. B 81, 094436 (2010).

- [4] M.V. Sapozhnikov, R.V. Gorev, E.A. Karashtin, V.L. Mironov. JMMM, 446, 1 (2018).
- [5] S.S.P. Parkin, K.P. Roche, M.G. Samant, P.M. Rice, R.B. Beyers, R.E. Scheuerlein, E.J. O'Sullivan, S.L. Brown, J. Bucchigano, D.W. Abraham, Yu Lu, M. Rooks, P.L. Trouilloud, R.A. Wanner, W.J. Gallagher. JAP 85, 5828 (1999).
- [6] J.-G. Zhu. Proc. IEEE 96, 11, 1786 (2008).
- [7] R.L. Stamps, S. Breitkreutz, J. Akerman, A.V. Chumak, Y. Otani, G.E.W. Bauer, J.-U. Thiele, M. Bowen, S.A. Majetich, M. Klaui, I.L. Prejbeanu, B. Dieny, N.M. Dempsey, B. Hillebrands. J. Phys. D 47, 333001 (2014).
- [8] Naoto Nagaosa, Yoshinori Tokura. Nature Nanotechnology 8, 899 (2013).
- M.J. Donahue, D.G. Porter. Interagency Report NISTIR 6376. National Institute of Standards and Technology, Gaithersburg; http://math.nist.gov/oommf/
- [10] D. Zhang, J.J. Yue, Z.X. Kou, L. Lin, Y. Zhai, H.R. Zhai. AIP Adv. 6, 056125 (2016).
- [11] Р.В. Горев, В.Л. Миронов, Е.В. Скороходов. Поверхность. Рентгеновские, синхротронные и нейтронные исследования 3, 37 (2016).
- [12] E.V. Skorohodov, R.V. Gorev, R.R. Yakubov, E.S. Demidov, Yu.V. Khivintsev, Yu.A. Filimonov, V.L. Mironov. JMMM 424 118 (2017).
- [13] Р.В. Горев, Е.В. Скороходов, В.Л. Миронов. ФТТ 58, 11, 2135 (2016).

Редактор Т.Н. Василевская