≪연구논문≫ Journal of the Korean Magnetics Society 25(1), 1-3 (2015)

# **Optical measurement and analysis technique for spin-orbit torques**

### Sang-Jun Yun, Joon Moon, Hyun-Seok Whang, and Sug-Bong Choe\*

Department of Physics and Astronomy, Seoul National University, Seoul 151-747, Korea

(Received 15 January 2015, Received in final form 10 February 2015, Accepted 11 February 2015)

We demonstrate here an optical measurement technique to quantify the spin-orbit torques. The magnetization dynamics induced by the spin-orbit torques with a sinusoidal current injection is measured by use of polar magneto-optical Kerr effect. The measured signal is then analyzed based on the Landau-Lifhshitz-Gilbert equation with consideration of the spin-orbit torques. The present measurement technique is applied to Pd/Co/Pt films and then, the longitudinal and transverse components of the spin-orbit torques are successfully quantified. The present optical technique provides an alternative way to quantify the spin-orbit torques.

Keywords : spin-orbit torque, optical measurement, magneto-optical Kerr effect

# 스핀-궤도 돌림힘의 광학적 측정 및 분석법

#### 윤상준·문준·황현석·최석봉\*

서울대학교 물리 · 천문학부, 서울시 관악구 대학동, 151-747

(2015년 1월 15일 받음, 2015년 2월 10일 최종수정본 받음, 2015년 2월 11일 계재확정)

본 연구에서는 스핀-궤도 돌림힘의 광학적 측정 방법을 개발하였다. 사인파 전류에 의해 발생하는 스핀-궤도 돌림힘은 해당 주 파수와 두 배 주파수로 진동하는 자화의 운동을 유발하는데, 이로 인해 변화하는 자화의 수직 성분을 극광자기 효과를 이용해 측 정하였다. 스핀-궤도 돌림힘이 추가된 란다우-리프쉬츠-길버트 방정식의 평형 조건으로부터, 스핀-궤도 돌림힘에 의한 유효 자기 장을 정량적으로 분석하였다. 이러한 측정법을 Pd/Co/Pt 박막 시료에 적용하여, 스핀-궤도 돌림힘 효율의 종 방향과 횡 방향의 성 분 값을 각각 나누어 측정하는데 성공하였다. 본 연구에서 제시한 측정 및 분석 방법은 기존의 전기적 측정에 비해 오류가 적기 때문에, 스핀-궤도 돌림힘을 측정하는 더 개선된 방법으로 사용할 수 있다.

주제어 : 스핀-궤도 돌림힘, 광학적 측정, 극광자기 효과

# I.서 론

전류에 의한 자화 상태의 조절 방법은 차세대 자성 메모리 나 논리 소자 구현 등의 스핀트로닉스 연구 분야에서 주요한 연구주제로서 최근 관심을 많이 받고 있다. 인접한 자성층 혹 은 자구벽이 있는 경우에 발생하는 스핀-전달 돌림힘(spintransfer torque)[1, 2]과 더불어, 최근에는 단일 자성층에서도 발생하는 스핀-궤도 돌림힘(spin-orbit torque)[3, 4]이 발견되 어 다양한 연구가 진행되고 있다. 이러한 스핀-궤도 돌림힘의 측정을 위해, 사인과 전류를 자성 시료에 주입하여 발생하는 비정상 홀 효과(extraordinary Hall effect)를 전기적으로 측정 하는 방법이 제시되었다[5-7]. 그러나 이러한 전기적 측정법에 서는 작지 않은 평면 홀 효과(planar Hall effect)를 비롯하여 다양한 부수 효과가 함께 발생하기 때문에, 측정된 자성 신호 를 스핀-궤도 돌림힘으로 해석하는데 있어서 주의 깊은 분석 을 필요로 한다. 최근에는 이와 같은 부수 효과를 배제하기 위해 극광자기 효과(polar Magneto-optical Kerr effect)를 이 용한 광학적 측정법이 제안되었다[8, 9]. 본 연구에서는 이러 한 광학 자성 현미경을 통해 스핀-궤도 돌림힘을 측정하고 정 랑화하는 방법을 개발하였다. 이 측정 방법을 이용하여 Pd/Co/ Pt 구조의 자성 시료의 스핀-궤도 돌림힘 효율을 측정하였다.

## II. 배경 이론

전류가 x 방향으로 흐를 때 발생하는 스핀-궤도 돌림힘에

<sup>©</sup> The Korean Magnetics Society. All rights reserved. \*Corresponding author: Tel: +82-2-880-9254, Fax: +82-2-884-3002, e-mail: sugbong@snu.ac.kr

의한 유효자기장  $\vec{H}_{SOT} \in \vec{H}_{SOT} = H_L(\hat{y} \times \hat{m}) + H_T \hat{y}$  으로 주 어진다[8]. 여기서,  $H_L$ 은 전류에 종(longitudinal) 방향 유효자 기장이고,  $H_T$ 는 전류에 횡(transverse) 방향 유효자기장이고,  $\hat{m}$ 은 자화 방향의 단위 벡터이고,  $\hat{y}$ 는 전류에 횡 방향의 단위 벡터이다. 이러한 유효자기장을 포함한 란다우-리프쉬츠-길버 트 방정식은  $\partial \hat{m}/\partial t = -\gamma \hat{m} \times (\vec{H}_{ext} + \vec{H}_{ans} + H_T \hat{y} - H_L \hat{m} \times$  $\hat{y}) + \alpha \hat{m} \times \partial \hat{m}/\partial t \vec{z} \stackrel{d}{=} \hat{c}$  있다. 여기서, k는 시간이고,  $j \in$ 자기회전 비율이고,  $\alpha \in$  길버트 감쇠 상수이고,  $\vec{H}_{ext}$  와  $\vec{H}_{ans} =$  각각 외부 자기장과 자기이방성에 의한 유효자기장 이다. 시료의 수직 방향을  $\hat{z}$ 로 하였을 때,  $\vec{H}_{ext} = H_x \hat{x} +$  $H_y \hat{y} + H_z \hat{z}$ 으로 나타낼 수 있고, 수직 자기이방성에 의한 유 효자기장은  $\vec{H}_{ans} = H_k m_z \hat{z}$ 로 나타낼 수 있다.

자화 벡터  $\hat{m} \triangleq \hat{z}$  축을 기준으로 하는 극좌표( $\theta, \phi$ )로 나타내면,  $\theta$ 가 크지 않은 경우에,  $\theta$ 는 평형상태에서 아래와 같은 식을 만족한다.

$$\cos\theta = 1 - \frac{(H_x + H_L)^2 + (H_y + H_T)^2}{2(H_z + H_k)^2}.$$
 (1)

주파수  $\omega$ 를 가지고 흐르는 교류 전류 밀도가  $J_0\sin\omega t$ 로 주어 진 경우에, 전류에 종(횡) 방향의 유효자기장  $H_{L(T)}$ 는  $H_{L(T)}$ =  $J_0\beta_{L(T)}\sin\omega t$ 와 같이 주어진다. 여기서,  $J_0$ 는 전류 밀도 진폭,  $\beta_{L(T)}$ 는 종(횡) 방향의 스펀-궤도 돌림힘 효율이다. 이 식을 식 (1)에 대입하여 정리하면 아래와 같은 식을 얻는다.

$$\cos\theta = A_0 + A_\omega \sin\omega t + A_{2\omega} \sin^2 \omega t \tag{2}$$

여기서, 각 항의 비례상수는 다음과 같이 주어진다.

$$\begin{cases}
A_{0} = 1 - \frac{(H_{x}^{2} + H_{y}^{2})}{2(H_{k} + H_{z})^{2}} \\
A_{\omega} = -J_{0} \frac{H_{x}\beta_{L} + H_{y}\beta_{T}}{(H_{k} + H_{z})^{2}} \\
A_{2\omega} = -J_{0}^{2} \frac{\beta_{L}^{2} + \beta_{T}^{2}}{2(H_{k} + H_{z})^{2}}
\end{cases}$$
(3)

#### III. 실험방법

수직 자기 이방성을 가지는 1.8-nm Pd/0.33-nm Co/2.5nm Pt 구조로 직류 마그네트론 스퍼터링 방법으로 열산화막 이 있는 Si 기판 위에 증착하였다. 그리고 시료에 전류를 주 입하기 위해 폭 5 μm의 마이크로 선과 이와 연결된 5-nm Ti/100-nm Au 전극을 광식각 과정을 통해 구조화하였다. 이 시료의 이방 자기장의 크기 H<sub>k</sub>는 비정상 스핀홀 효과 측정법 [10]을 통해 (930±20) mT로 측정되었다.



**Fig. 1.** (Color online) (a) Typical  $\cos\theta$  signal with injected sinusoidal current. Applied magnetic field  $H_x$  is 80 mT. (b) Measured signal when the current  $\pm J_0 \sin \omega t$  is injected into the sample. (c) The data  $\Delta m_z$  obtained by subtracting signals in (b) then divided by 2.

이 시료에 수평 방향의 외부 자기장을 인가하고 500 Hz 주파수의 사인파 전류를 주입하면 [Fig. 1(a)]와 같은 광자기 신호가 측정되는데, sin*ot*와 sin<sup>2</sup>*ot*에 비례하는 신호가 섞여 나옴을 확인할 수 있다. 이 때 sin<sup>2</sup>*ot*에 비례하는 신호는 주 입된 전류에 의한 줄(Joule) 열 효과에도 영향을 받기 때문에, 본 측정법에서는 sin<sup>2</sup>*ot* 성분을 배제하고, sin*ot* 성분만 분석 하였다. 참고로, cryostat을 이용하여 측정된 온도-저항 및 전 류밀도-저항 상관관계로부터 추정되는 온도 증기는 약 2 K 정 도로 작은 값이지만, 이 정도 온도 변화에 의해 발생하는 신 호 변화는 약 1.6 %로서 스핀-궤도 토크에 의해 발생하는 신 호 변화에 비해 무시하지 못할 정도로 큰 값으로 확인되었다. 본 측정에서는 sin<sup>2</sup>*ot* 성분을 제거하기 위해서, [Fig. 1 (b)] 와 같이 + J<sub>0</sub>sin*ot*와 - J<sub>0</sub>sin*ot*의 전류를 주입하여 각각 극 광자기 효과를 측정하고, 측정된 두 신호의 차이  $\Delta m_{eff}$  구함 으로써, [Fig. 1(c)]와 같이 sin*ot* 성분만을 추출하였다.

### IV. 실험 결과 및 고찰

[Fig. 2(a)]는  $H_x$ 의 세기에 따른 sin at 성분의 측정값을 보 여주고 있다. 이 때,  $H_y$ = 0으로 고정하였다. 각 측정값의 진 폭으로부터 [Fig. 2(b)]와 같이  $A_{\omega}$ 와  $H_x$ 의 관계를 얻을 수 있다. 그림에서 관찰되는 선형 비례관계를 식(3)와 비교함으 로써,  $\beta_L$ ~131 × 10<sup>-12</sup> mT·m<sup>2</sup>/A의 값을 얻었다. 또한, [Fig. 2(c)]와 같이  $H_y$ 의 세기에 따른 sin at 성분을 측정하여, [Fig. 2(d)]와 같이  $A_{\omega}$ 와  $H_y$ 의 관계를 얻음으로써,  $\beta_T$ ~55 × 10<sup>-12</sup> mT·m<sup>2</sup>/A의 값을 얻었다.

이 값들은 이제까지 논문들에서 보고된 다양한 시료들의 스 핀-궤도 돌림힘 효율[3-9]에 비해 비교적 큰 값으로 확인되었 다. 스핀-궤도 돌림힘은 기본적으로 표면 효과에 해당하기 때

ſ



**Fig. 2.** (Color online) (a) Measured  $\Delta m_z$  with various  $H_x$  and constant  $H_y = 0$ . (b) The amplitude of a sinusoidal data in (a) with respect to  $H_x$ . The red line is the best linear fit. (c) Measured  $\Delta m_z$  with various  $H_y$  and constant  $H_x = 0$ . (d) The amplitude of a sinusoidal data in (c) with respect to  $H_y$ . The red line is the best linear fit.

문에, 자성층 두께에 대한 의존성을 가지며, 일반적으로 두께 의 역수에 비례하는 것으로 알려져 있다[6, 8]. 본 연구에서 측정한 Pd/Co/Pt 박막의 자성 Co층의 두께는 0.33 nm로서, 일반적으로 연구되는 다른 시료의 자성층 두께보다 상당히 얇 기 때문에, 이와 같이 큰 스핀-궤도 돌림힘 효율이 발생한 것 으로 사료된다.

이러한 큰 스핀-궤도 돌림힘 효율을 검증하기 위하여 자화 역전 실험을 수행하였다. 시료에 주입되는 전류와 평행한 방향 의 자화 성분이 있는 경우, 스핀-궤도 돌림힘에 의한 종 방향 유효자기장은 시료에 수직한 방향의 성분을 가지기 때문에 이



**Fig. 3.** (Color online) Measured polar Magneto-optical Kerr effect signal when successive current pulses with alternating polarity are injected. Applied magnetic field  $H_x$  is 500 mT and the current density  $J_0$  of the pulses is  $1.4 \times 10^{10}$  A/m<sup>2</sup>.

에 의해 자화 역전이 일어나게 된다. 이를 구현하기 위하여, H<sub>x</sub>를 500 mT 인가한 상태에서, 시료에 전류 펄스를 주입하여 자화 역전이 발생하는 최소 전류밀도를 측정하였다. [Fig. 3]는 주입된 전류 펄스에 의해 자화 역전이 발생하는 결과를 보여 주고 있다. 이러한 측정을 통해 자화 역전이 발생하는 최소 전 류밀도는 1.4 × 10<sup>10</sup> A/m<sup>2</sup>으로 확인되었다. 이 최소 전류밀도는 기존의 보고[3, 4]에 비해 수 배 이하로 작은 값으로, 큰 스핀-궤도 돌림힘 효율을 검증하는 또 하나의 증거로 판단된다.

## V. 결 론

광학적 측정법을 바탕으로 스핀-궤도 돌림힘을 정랑화할 수 있는 측정 및 분석 방법을 개발하였다. 전류를 주입하여 발 생히는 자화 현상의 진폭을 외부 자기장의 세기에 따라 측정 하고, 스핀-궤도 돌림힘이 추가된 란다우-리프쉬츠-길버트 방 정식과 비교함으로써, 스핀-궤도 토크의 효율을 측정하는데 성공하였다. Pd/Co/Pt 시료에서 측정된 스핀-궤도 토크의 효 율은 매우 큰 값으로 확인되었으며, 이는 시료의 자성층 두 께 의존성에 따르는 것으로 판단된다.

# 감사의 글

이 논문은 2012년 정부(교육과학기술부)의 재원으로 한국 연구재단의 지원을 받아 수행된 연구임(No. 2012-003418).

#### References

- [1] L. Berger, Phys. Rev. B 54, 9353 (1996).
- [2] G. Tatara and H. Kohno, Phys. Rev. Lett. 92, 086601 (2004).
- [3] I. M. Miron, K. Garello, G. Gaudin, P. J. Zermatten, M. V. Costache, S. Auffret, S. Bandiera, B. Rodmacq, A. Schuhl, and P. Gambardella, Nature 476, 189 (2011).
- [4] L. Liu, C. F. Pai, L. Yi, H. W. Tseng, D. C. Ralph, and R. A. Buhrman, Science 336, 555 (2012).
- [5] U. H. Pi, W. K. Kim, J. Y. Bae, S. C. Lee, Y. J. Cho, K. S. Kim, and S. Seo, Appl. Phys. Lett. 97, 162507 (2010).
- [6] J. Kim, J. Sinha, M. Hayashi, M. Yamanouchi, S. Fukami, T. Suzuki, S. Mitani, and H. Ohno, Nature Mater. 12, 240 (2013).
- [7] K. Garello, I. M. Miron, C. O. Avci, F. Freimuth, Y. Mokrousov, S. Blugel, S. Auffret, O. Boulle, G. Gaudin, and P. Gambardella, Nature Nanotech. 8, 587 (2013).
- [8] X. Fan, H. Celik, J. Wu, C. Ni, K. J. Lee, V. O. Lorenz, and J. Q. Xiao, Nat. Commun. 5, 3042 (2014).
- [9] S. Emori, U. Bauer, S. Woo, and G. S. D. Beach, Appl. Phys. Lett. 105, 222401 (2014).
- [10] K. W. Moon, J. C. Lee, S. B. Choe, and K. H. Shin, Rev. Sci. Instrum. 80, 113904 (2009).