

<u>메타물질과 나노포토닉스</u>

글 타나카 타쿠오 / 국립연구개발법인 이화학연구소 광양자공학연구센터 포톤조작기능연구팀 팀리더 번역 유정훈 / 그린광학 사업개발그룹장

1. 처음

광학에 대한 여러 가지 '한계'중, 가장 대표적인 것을 꼽으라고 하면 주저 없이 '회절한계'를 들겠다. 이것 은 광의 파동성에 기인하는 것으로 직접적으로는 광학계의 해상한계를 지배하고 있다. 광학현미경에 대한 분해능의 한계와, 광 리소그래피의 가공선폭, 광디스크의 기록밀도의 최대값 등, 모두 이 회절한계와 연결 되고 있다. 가시광 파장은 약 400~800 nm이기 때문에 자색광에서의 회절한계는 약 200 nm정도로 된 다. 회절한계가 존재하는 한, 광학현미경은 공간분해능의 점에서 파장이 짧은 전자파를 사용하는 전자현 미경에는 이길 수 없다. 이와 같이 회절한계는 광기술에 큰 제한이 있지만, 이것을 잘 이용하면 조금 재미 있는 것이 있다.

2. 회절한계를 이용하는 메타물질

메타물질에 대해서는 이미 본지에서도 여러 번 언급했기 때문에 상세는 그것들의 기사와 다른 문헌, 서적에 양보하지만, 먼저 그 포 인트만 언급하겠다^{1~5)}.

1990년대 끝쯤, 마이크로파 영역에서 그 파장보다도 가는 구조 (이하 서브파장구조)를 사용해서 물질의 유전율과 투자율을 제어한 다는 아이디어가 제안되었다[®]. 물질 그것을 개변하는 것은 아니고, 인공적으로 도입하는 구조에 의해 그 광학특성을 여러 가지 제어하 려고하는 시도이다. 포인트는 '파장보다 가는 구조를 이용하는'곳에 서 이것에 의해 하나하나의 구조가 광파에 직접 감지되지 않고, 메타 물질 전체가 마치 하나의 균질한 물질로서 동작한다. 다시 말하면 메 타물질에서는 회절한계를 역순으로 이용하는 것에 의해 도입한 서 브파장구조의 존재를 광에 보이지 않도록 하고 있다.

메타물질 특징의 하나는 어떤 물질에서도 1.0으로 고정되어 있 는 물질의 비투자율을 다른 값으로 조작할 수 있는 것이다. 꼭 메타 물질이 제안된 것과 같은 무렵, 부의 굴절률을 가지는 물질을 이용하 면 광의 회절한계에 제한되지 않고 얼마라도 적은 것을 가시화할 수 있는 완전한 렌즈를 만들어 낼 수 있는 것을 영국의 Pendry가 지적 했다⁷⁾. 이 아이디어 자체는 1960년대에 구소련의 Vesselago에 의 해 이미 제안된 것으로 'Vessalago 렌즈'라고도 한다⁸⁾. 이 완전렌즈 의 실현에는 자연계에는 존재하지 않는 부의 굴절률을 가지는 물질 이 필요하기 때문에 당시는 단순한 탁상 논의로 취급되었다. 그러나 메타물질을 사용해서 물질의 투자율을 제어할 수 있도록 되자, 부의 굴절률을 가지는 물질도 실현가능으로 되어 완전렌즈 실현이 현실 미를 띄게 되었다⁹. 이와 같이해서 메타물질은 부의 굴절률을 가지 는 물질과, 그것을 이용한 완전렌즈를 창출하는 수단의 하나로서 주 목되도록 되었다. 이와 같이 회절한계를 역순으로 사용한 메타물질 의 기술이 회절한계를 넘는 완전렌즈를 실현하는 그 수단의 하나로 서 주목되었다. 그 후 이것이외에도 메타물질은 폭넓은 분야에 응용 할 수 있는 것이 명확히 되었다.

3. 메타물질 흡수체

빛을 완전히 흡수하는 물체를 흑체라고 하는데, 여러 파장의 빛을 100% 흡수하는 완전흑체의 실현은 어렵다. 빛 흡수는 복수굴절률 의 허수부인 소쇄계수로 기술되고, 빛을 강하게 흡수하는 물질과는 소쇄계수가 큰 물질이다. 그러나 소쇄계수가 큰 물질의 임피던스는 진공(공기)의 임피던스와 크게 다르기 때문에 임피던스 부정합으로 되어 빛은 반사되어 버린다. 그 결과, 소쇄계수가 큰 물질은 완전흑 체로는 되지 않는다. 이 현상은 우리들 주변에도 많이 일어난다. 예 를 들면 비장탄은 빛을 잘 흡수하는 탄소가 고밀도로 찬 것이지만, 그 단면은 빛을 흡수하기는 커녕 금속광택을 가지고 있다. 또 금속은 빛 을 잘 반사하지만, 원래 금속은 큰 소쇄계수를 가지는 물질이다. 확 실히 금속에 빛을 조사하면 쉽게 고온으로 된다.

그럼 종래부터 있는 검은 물질/물체는 어떻게 되어 있는가라고 하면, 대부분의 경우, 그 표면에 요철 구조를 만들고, 그곳에 빛을 포착하면서 여러 번 빛을 흡수시켜 토탈의 흡수량을 축척한다. 재 봉에 사용하는 바늘을 묶어 정면에서 보면 검게 보이는 것은 잘 알 려져 있다¹⁰.

이와 같이 검은 표면을 만드는 것에는 빛을 포착하기 위한 입체 적인 구조가 필요하고, 그것만큼 빛 흡수층의 두께는 두껍게 되어 버 린다. 그래서 이것들과는 완전히 다른 방법으로서 메타물질에서 물 질의 투자율을 제어해서 물질의 임피던스를 공기와 정합시키는 것 에서 빛의 반사를 방지하고, 고효율인 빛 흡수체를 만드는 기술이 최 근 활발히 연구되고 있다. 그 구조의 하나가 Metal-Insulator-Metal 구조(MIM구조)이다.



그림1 MIM구조를 사용한 메타물질 흡수체



통상 금속평판의 표면에 빛을 입사시키면 빛은 강하게 반사된 다. 예를 들면 금 표면에 파장 1064 nm의 근적외광을 입사하면 약 98%의 빛이 반사된다. 이 금속평판의 표면에 특정 두께의 투명유 전체층을 설치하고, 그리고 그 위에 금속의 미세구조를 배치한다. 이 것이 MIM구조이다. 이 구조에 빛을 입사시키면, 상부의 금속구조 에 분극진동이 여기됨과 함께 하부의 금속평판에 의해 그 거울 이미 지로 되는 분극도 여기 된다. 그리고 이들 두개의 분극에서 방사되는 빛의 위상이 역위상으로 되도록 투명갭층의 굴절률과 막 두께를 조 정하면 두개 빛의 간섭 결과로서 반사광이 사라진다(그림1). MIM구 조에서는 반사광이 사라짐과 동시에 빛은 하부의 금속판을 투과할 수도 없기 때문에 결과로서 빛 에너지는 갭층에 가둬지고, 최종적으 로는 모든 금속에 흡수되어 열로 바뀐다.

이 원리를 사용하면 기껏해야 수백 nm 정도의 평면상의 금속구 조에서 빛을 완전히 흡수시킬 수 있다. 이것이 '메타물질 흡수체'이 다. 예를 들면 파장 3 ㎞의 적외광을 흡수하는 메타물질 흡수체에서 는 동작파장의 약 1/40에 상당하는 합계 80 nm정도의 요철구조에 서 빛을 완전히 흡수할 수 있다.

이와 같이 이 메타물질 흡수체는 파장보다도 얇은 구조에서 빛 을 흡수하기 때문에 다른 광흡수표면과 비교해서 얇고 가볍다는 특 징이 있다. 이 특징을 살려 광학기구 내벽의 미광제거도장 등에 응 용할 수 있다.

4. 메타물질 흡수체를 이용한 발색구조

메타물질 흡수체에서는 금속구조와 광파의 공조상호작용에 의해 빛을 흡수하기 때문에 흡수율과 동작대역 간에는 트레이드오프 관 계가 있다. 어느 파장을 강하게 흡수하는 메타물질 흡수체를 만들면 그 동작대역은 좁게 되어 특정 파장의 빛밖에 흡수하지 않게 된다. 이 와 같은 메타물질을 그 동작대역이 가시광역으로 되도록 설계하면 흡수되지 않은 파장의 빛이 반사광으로서 관찰되어 메타물질 흡수 체에 색이 붙는다. 이것이 메타물질 흡수체를 사용한 발색구조이다.

그림2에 우리들이 시작한 메타물질 발색체 구조를 나타냈다¹¹⁾. 가공프로세스를 간소화하기 위해 실리콘기판 표면에 투명유전체층



그림2 발색구조를 위한 의사MIM구조 제작프로세스

의 PMMA패턴을 형성하고, 그 위에서 알루미늄박막을 균일히 진공 증착법으로 도포한 의사적인 MIM구조를 만들었다. 이 구조에서는 하부가 완전한 금속박막이 아니기 때문에 PMMA층을 거쳐 이면측 에 광이 투과하지만, 우리들이 시작한 시료에서는 기판에 실리콘을 사용했기 때문에 기판이면에 가시광은 투과하지 않는다.

그림3은 메타물질 흡수체에서 제작한 당연구소의 로고마크이다. 그림3(a)가 원래 이미지, 그림3(b)가 만든 메타물질에 백색광을 조 사해서 광학현미경에서 관찰한 사진이다. 어느 것도 원래 이미지에 가까운 색이 재현되어 있다. 그림3(c)는 그 미세구조의 전자현미경 사진이다. 사각패치구조가 고밀도로 집적화되어 있고, 이 구조가 색 의 기원이다.

그림4(a)는 사각패치구조의 한 변 길이(D)와 배열간격(G)를 변



그림3 메타물질 흡수체를 사용한 발색체로 만든 이화학연구소 로그마크



그림4 재현한 색과 색도도상의 매핑

화시키면서 제작한 컬러 팔레트다. 횡축방향에 D, 종축방향에 G을 취하고, 각각 구조에 대해서 관찰되는 색의 현미경상을 배치했다. 이 와 같이 적에서 자까지 가시광의 전역을 커버하는 색을 재현할 수 있 었다. 그림4(b)는 실험에서 재현한 색을 색도도상에 플로트한 것이 다. 흰색 선의 삼각에서 나타낸 sRGB영역을 거의 커버하는 색을 재 현할 수 있다.

앞서 말했듯이 MIM구조에서는 광파와의 공조상호작용에 의해 빛을 흡수하기 때문에 하나의 사이즈에서 정하는 구조는 특정의 파 장역의 빛을 흡수하고, 그 대역은 넓지 않다. 그러나 여러 사이즈의 구조를 집적화하는 것에서 흡수파장대역을 더하면 확대할 수 있다. 그림5(a)는 각각적, 청, 녹색을 나타내는 구조를 한곳에 집적화한 것 이다. 이 구조에 백색광을 조사해서 관찰하면 흑색으로 보인다(그림 5(b)). 이와 같이 빛의 흡수를 제어하는 메타물질 흡수체에서는 물감 처럼, 각각의 공진기 특성을 더해 대역을 확대할 수 있다.

5. 메타물질 흡수체를 사용한 고감도 적외분광

분자골격의 진동은 적외광의 진동수와 거의 같고, 그 진동수는 골 격을 구성하는 원자 종류에 응해 변화하기 때문에 물질의 적외 스펙 트럼을 정밀히 측정하는 것에서 그 분자 구조와 분자종의 동정을 할 수 있다. 이것이 적외 분광법이고 예전부터 연구·이용되고 있다.

적외 분광법의 신호는 분자가 희박하게 되면 극단이 약하게 되고, 결과로서 S/N비(signal-to-noise ratio)가 저하한다. 더욱더 강한 배 경광 중에서 분자흡수에 동반하는 적은 광 강도의 저하를 검출해야 하고, S/B비(signal-to-background ratio)가 낮다는 과제도 있었다. 그래서 신호광을 증강하는 방법으로서 금속나노구조에 여기되는 표 면 플라즈몬을 이용해서 핫스폿을 만들고, 그 전장증강작용에서 신 호광을 증강하는 표면증강 적외흡수법(Surface Enhanced Infrared Absorption: SEIRA) 등이 제안되어 있지만, 이 방법에서도 아직 강 한 배경광을 억제할 수 있지 않다.

이 과제에 대해서 우리들은 메타물질 흡수체를 이용해서 적외분 광법에 대한 과제로 되는 배경광을 억제하고, 금속나노구조가 만드 는 핫스폿에 의한 신호광의 증강과 맞춘 배경광 억제표면 증강 적외





그림5 구조의 집적화에 의한 흑색의 실현



그림 6 메타물질 흡수체를 사용한 배경광억제 적외분광법의 원리

분광법을 제안했다¹³⁾. 그림6에 그 원리도를 나타냈다. 앞서 말했듯 이 MIM구조를 사용하면 빛을 금속구조 내에 포착해서 반사도 투과 도 하지 않는 메타물질 흡수체를 만들 수 있다. 이 무반사상태의 메 타물질 흡수체에 같은 파장역에 흡수를 가지는 분자가 부착하면 메 타물질의 공진주파수가 시프트해서 무반사상태가 붕괴하고, 반사광 이 발생한다. 그 결과, 메타물질 흡수체에서는 부착한 분자의 흡수스 펙트럼을 그대로 반전시킨 것 같은 반사스펙트럼이 얻어진다. 이 반 사스펙트럼은 메타물질 흡수체에 의해 만들어진 낮은 배경광 중에 나타나기 때문에 이것을 측정하면 높은 S/B비에서 분자의 적외 스펙 트럼 정보를 얻을 수 있다.

그림7은 시작한 메타물질 흡수체의 사진이고, 글라스기판의 표 면에 막 두께 200 nm의 금속막을 만들고, 그 위에 불화마그네슘과 금의 마이크로 리본구조(선폭 1.5 /m, 주기 3.0 /m)를 적층한 것이다. 불화마그네슘층의 막 두께는 30 nm, 금의 막 두께는 50 nm이다.

이 적외 메타물질 흡수체의 표면에 16-Mercaptohexadecanoic acid의 단분자막을 도포해서, 그 반사스펙트럼을 측정한 결과가 그 림8이다. 그림8에는 적외분광법의 하나로서 알려져 있는 반사흡수 (RAS: Reflection Absorption Spectroscopy)법에서 측정한 적외스 펙트럼의 결과도 겸해 나타냈다. RAS법에서는 큰 배경광과 적은 신 호광 때문에 분자의 진동스펙트럼을 관찰할 수 없다. 한편 메타물질 흡수체를 사용한 측정결과에서는 메타물질 흡수체가 만들어내는 흡 수대역 중에 분자의 흡수스펙트럼에 대응하는 반사광 증가가 상향 의 피크로서 관찰되어 있다. 이 스펙트럼을 파노공명함수에서 피팅



그림7 시작한 적외 메타물질 흡수체



그림8 메타물질 흡수체를 이용한 배경광억제 적외분광법의 측정스펙트럼

한 것이 그림8(b)이다. C-H결합의 대칭 및 비대칭신축진동모드가 명료히 관측되어 있다. 이 실험에서 적외광이 조사되어 있는 영역의 분자 수를 예측한 결과 1.8×¹⁸몰이었다. 이와 같이 메타물질 흡수체 의 신호광 증강효과와 배경광 억제효과를 겸해 이용하면 아토몰 레 벨의 극미량의 분자스펙트럼을 검출할 수 있는 고감도 적외분광기 술에 응용할 수 있다.

6. 팁증강 근접장 라만현미경

함두에서 말했듯이 회절한계 때문에 광을 그대로 사용하는 것 만 에서는 서브파장구조를 관찰할 수 없다. 그러나 서브파장구조가 또 하나 있으면 이것이 가능으로 된다. 서브파장구조에 광을 조사하면 그 광은 에바네센트장이라는 서브파장구조의 정보를 포함한 국재 한 광으로 변환된다. 즉 서브파장구조는 전파광을 에바네센트장으 로 변환하는 기능을 가진다. 반대로, 서브파장구조는 에바네센트장 을 전파광으로 변화하는 기능도 겸해 가진다. 이것을 이용해서 서브 파장구조에 의해 에바네센트장으로 변환된 광을 또 하나의 서브파 장구조에 의해 전파광으로 재 변환하면 회절한계를 넘은 물체의 상 을 관찰할 수 있다. 혹은 준비한 서브파장구조에서 에바네센트장을



그림9 팁증강 라만산란현미경에서 관찰한 카본나노튜브의 2D모드의 화상

만들어두고, 이것을 물체가 가지는 서브파장구조에 의해 전파광으 로 변환해서 검출해도 된다.

서브파장구조로서 선단을 예리하게 한 프로브 팁을 이용해서 이 것을 에바네센트장이 존재하는 영역에서 주사하면서 화상을 취득 하는 현미경이 주사형 근접장현미경(NSOM: Near-field scanning optical microscope)이다. 이 프로브로서 금속침을 이용하면 그 선 단에 국재모드 표면플라즈몬을 여기해서 그 전장증강작용에서 물체 에서의 신호를 증강할 수 있다. 예를 들면 물체의 라만산란광을 증 강해서 관찰하는 팁증강 라만산란법(TERS: Tip-enhanced Raman Scattering) 등이 제안되어 있다. 그림9는 본 방법에서 관찰된 카본 나노튜브의 화상이고, 2D모드라고 불리는 진동모드를 가시화한 결 과이다. 파장 633 nm의 광을 사용해도 1 nm정도의 공간분해능을 실현할 수 있었다¹⁴.

7. 결론

메타물질과 NSOM의 프로브 팁과 같이 인공적인 서브파장구조 의 가공을 가능으로 하는 소위 나노가공기술의 진보는 광학분야에 새로운 전개를 가져오고, 고전광학에서는 불가능하다고 되어 있던



회절한계를 넘는 이미징과 광가공, 광정보기록을 시작으로 하는 여 러 가지 분야에서 새로운 광기술의 창출에 연결된다. 본고에서 언급 한 사례는 빙산의 일각이고, 상상도 할 수 없는 기술 · 분야로의 전개 도 포함해서 그 가능성은 헤아릴 수 없다. 이 분야가 지속적으로 발 전해 나갈 수 있도록 앞으로도 연구를 계속해 가겠다.

참고문헌

- 1. 石川 篤, 矢通拓実, 田中拓男, 鶴田健二, "グラフェンプラズモニクス,"オプトロニクス 34, pp. 75-80 (2015).
- 2. 田中拓男, *総論 光メタマテリアルの作り方,*オプトロニクス 33, pp. 48-49 (2014).
- 3. 田中拓男, "総説 メタマテリアル,"オプトロニクス 30, pp. 56-58 (2011).
- 4. 田中拓男、"プラズモニック・メタマテリアルとフォトニック周期構造,"オプトロニクス 27, pp. 138-143 (2008).
- 5. 田中拓男, "光メタマテリアル入門,"丸善出版㈱ (2016).
- J. B. Pendry, A. J. Holden, D. J. Robbins, W. J. Stewart, IEEE Trans. Microwave Theory Tech. 47, 2075-2084 (1999).
- 7. J. B. Pendry, Phys. Rev. Lett. 85, 3966-3969 (2000).
- 8. V. G. Veselago, Sov. Phy. Usp. 10, 509 (1968).
- 9. A. Ishikawa, T. Tanaka, S. Kawata, Phys. Rev. Lett. 95, 237401 (2005).
- 10. 鶴田匡夫, "光の鉛筆," pp. 296-306 新技術コミュニケーションズ (1989).
- 11. R. Mudachathi and T. Tanaka, Sci. Rep. 7, 1199 (2017).
- F. Neubrech, A. Pucci, T. Cornelius, S. Karim, A. García-Etxarri, J. Aizpurua, Phys. Rev. Lett. 101, 157403 (2008).
- 13. A. Ishikawa and T. Tanaka, Sci. Rep. 5, 12570 (2015).
- C. Chen, N. Hayazawa, and S. Kawata, Nature Communications 5, 3312 (2014).