

Magnetic dipole / Electric quadrupole.

지지난 시간, Green function 을 사용한 정확한 vector potential의 식은

$$A(x) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int d^3x' \frac{J(x')}{|x-x'|} e^{ik(x-x')}$$

이었다. 그리고 multipole expansion 에서는.

$e^{ik(x-x')}$  부분에서  $|x-x'| \approx r - \hat{n} \cdot x'$  근사 후 테일러 전개 했고,

$$\frac{1}{|x-x'|} \approx \frac{1}{r} \quad \frac{1}{|x-x'|} \approx \frac{1}{r} \text{ 로 푸었다.}$$

그러면 이렇게 multipole expansion 이 나왔자

$$A(x) = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{e^{ikr}}{r} \int d^3x' \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-ik)^n}{n!} (\hat{n} \cdot x')^n J(x') \quad (\text{Jackson 9.9})$$

Jackson 에서는 여기에 만족하지 않고,

$\frac{1}{|x-x'|}$  은 더 정확하게 근사한다.

$$\frac{1}{|x-x'|} \approx \frac{1}{r - \hat{n} \cdot x'} = \frac{1}{r} \cdot \frac{1}{1 - \frac{\hat{n} \cdot x'}{r}}$$

이때,  $\frac{\hat{n} \cdot x'}{r}$  가 작은 값,  $\delta$  일 때,  $\frac{1}{1-\delta} \approx 1 + \delta$  의 테일러 전개.

$$\frac{1}{|x-x'|} \approx \frac{1}{r} \cdot \frac{1}{1 - \frac{\hat{n} \cdot x'}{r}} = \frac{1}{r} \left( 1 + \frac{\hat{n} \cdot x'}{r} \right)$$

이걸 적용하면 더 정확한 multipole expansion 이 나온다.

Jackson 9.9 식에서  $\frac{1}{r}$  대신  $\frac{1}{r} \left( 1 + \frac{\hat{n} \cdot x'}{r} \right)$  을 대입.

$$A(x) = \frac{\mu_0}{4\pi} \left[ \frac{e^{ikr}}{r} \left( 1 + \frac{\hat{n} \cdot x'}{r} \right) \right] \int d^3x' \sum_{n=0} \frac{(-ik)^n}{n!} (\hat{n} \cdot x')^n \mathcal{J}(x')$$

이제부터 시작이다.  $(\hat{n} \cdot x')$  에 대해 |차인 부분을 모아준다.

$$\text{Jackson (9.30)} \quad A(x) = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{e^{ikr}}{r} \left( \frac{1}{r} - ik \right) \int \mathcal{J}(x') (\hat{n} \cdot x') d^3x'$$

이제 적분 내부항  $\mathcal{J}(\hat{n} \cdot x')$  에서,  $x'$ 와  $\mathcal{J}$ 의 순서에 대해 대칭인 항과 비대칭인 항을 분리한다.

$$\mathcal{J}(\hat{n} \cdot x') = \frac{1}{2} \mathcal{J}(\hat{n} \cdot x') + \frac{1}{2} \mathcal{J}(\hat{n} \cdot x') + \left\{ \frac{1}{2} x'(\hat{n} \cdot \mathcal{J}) - \frac{1}{2} x'(\hat{n} \cdot \mathcal{J}) \right\}$$

$$\text{대칭인 항: } \frac{1}{2} \mathcal{J}(\hat{n} \cdot x') + \frac{1}{2} x'(\hat{n} \cdot \mathcal{J})$$

$$\text{비대칭인 항: } \frac{1}{2} \mathcal{J}(\hat{n} \cdot x') - \frac{1}{2} x'(\hat{n} \cdot \mathcal{J})$$

비대칭인 항은  $\mathcal{J}$ 와  $x'$ 의 위치를 바꾸면 부호가 바뀔 수 있다.

비대칭 항은 보다 보면,  $BAC - CAB$  공식을 쓸 수 있음을 깨닫는다.

$$A \times (B \times C) = B(A \cdot C) - C(A \cdot B) \quad \text{에서, } \mathcal{J} \text{가 } B, \hat{n} \text{이 } A, x' \text{가 } C.$$

$$\frac{1}{2} \mathcal{J}(\hat{n} \cdot x') - \frac{1}{2} x'(\hat{n} \cdot \mathcal{J}) = \frac{1}{2} \hat{n} \times (\mathcal{J} \times x') = \frac{1}{2} (x' \times \mathcal{J}) \times \hat{n}$$

우리는 magnetization 은  $\mathcal{M} = \frac{1}{2} (x' \times \mathcal{J})$  라고 정의한다.

그리고 magnetic dipole moment 는 magnetization 을 적분한 값이다.

$$m = \int \mathcal{M} d^3x' = \frac{1}{2} \int (x' \times \mathcal{J}) d^3x'$$

식 9.30 에서 비대칭 항을 분리한 것이 "magnetic dipole moment"의 기여.

$$\begin{aligned} A(x) &= \frac{-ik\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{e^{ikr}}{r} \left( 1 - \frac{1}{ikr} \right) \int \frac{1}{2} (x' \times \mathcal{J}) \times \hat{n} d^3x' \\ &= \frac{-ik\mu_0}{4\pi} \frac{e^{ikr}}{r} \left( 1 - \frac{1}{ikr} \right) \left[ \int \frac{1}{2} (x' \times \mathcal{J}) d^3x' \right] \times \hat{n} \end{aligned}$$

$m \times \hat{n}$  을 순서를 뒤집고 부호를 정리 하면,

$$\text{Jackson 9.33 } A_{m-di} = \frac{ikM_0}{4\pi} (\hat{n} \times m) \frac{e^{ikr}}{r} \left(1 - \frac{1}{ikr}\right)$$

어라? 이 식의 형태를 본 것만 같다.

Electric dipole 에서 자기장이 이렇게 생겼었다.

$$H_{e-di} = \frac{ck^2}{4\pi} (\hat{n} \times p) \frac{e^{ikr}}{r} \left(1 - \frac{1}{ikr}\right)$$

이어서, magnetic dipole 에서 H-field 는 electric dipole 에서 E-field 와 닮았다. 왜냐하면,

$A_{m-di}$  와  $H_{e-di}$  가 닮았으,

$$H_{m-di} = \frac{1}{\mu} \nabla \times A_{m-di}, \quad E_{e-di} = \frac{i\epsilon_0}{k} \nabla \times H_{e-di}$$

이기 때문, 따라서,

$$\text{Jackson 9.35 } H_{m-di} = \frac{1}{4\pi} \left\{ k^2 (\hat{n} \times m) \times \hat{n} \frac{e^{ikr}}{r} + [3\hat{n}(\hat{n} \cdot m) - m] \left( \frac{1}{r^3} - \frac{ik}{r^2} \right) e^{ikr} \right\}$$

그러고  $E_{m-di}$  와  $H_{e-di}$  가 닮았다.

왜냐하면!  $H_{m-di}$  에서  $\frac{e^{ikr}}{r}$  이 있는 term 만 때어서 보면,

$$H_{m-di} = \frac{k^2}{4\pi} (\hat{n} \times m) \times \hat{n} \frac{e^{ikr}}{r}$$

$$A_{e-di} = -\frac{iM_0\omega}{4\pi} p \cdot \frac{e^{ikr}}{r}$$

$H_{m-di}$  와  $A_{e-di}$  가 닮았으며,

$$E_{m-di} = \frac{i\epsilon_0}{k} \nabla \times H_{m-di}, \quad H_{e-di} = \frac{1}{\mu} \nabla \times A_{e-di}$$

이기 때문이다.

따라서,  $H_{e-d}$  가  $\frac{ck^2}{4\pi} (\hat{n} \times p) \frac{e^{ikr}}{r} \left(1 - \frac{1}{ikr}\right)$  이니까,  
 계수를 맞춰주고  $p$  자리에  ~~$(\hat{n} \times m)$~~  을 넣어준다면,  
 $(\hat{n} \times m) \times \hat{n}$  을 넣어준다면,

$$E_{m-d} = -\frac{Z_0}{4\pi} k^2 \left[ \hat{n} \times \left\{ \hat{n} \times m \right\} \times \hat{n} \right] \frac{e^{ikr}}{r} \left(1 - \frac{1}{ikr}\right)$$

$$\begin{aligned} \text{이때, } \hat{n} \times \left\{ (\hat{n} \times m) \times \hat{n} \right\} &= (\hat{n} \times m) (\hat{n} \cdot \hat{n}) - \hat{n} \left\{ (\hat{n} \times m) \cdot \hat{n} \right\} \\ &= \hat{n} \times m - 0 \end{aligned}$$

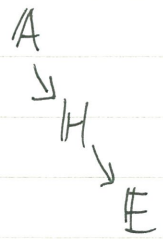
을 대입! ~~정리~~

Jackson 9.36  $E_{m-d} = -\frac{Z_0}{4\pi} k^2 (\hat{n} \times m) \frac{e^{ikr}}{r} \left(1 - \frac{1}{ikr}\right)$

하... 교수님도, 교라서도, 이렇게 자세리 유도법은 알려준 적이 없다.

깔끔하게 정리, 비교 표.  $G_{ia}$ , 적절히 식을 채워주기.

유도 단계.

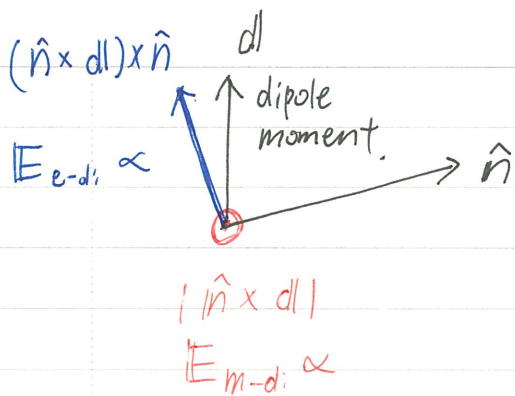


	Electric dipole moment radiation	Magnetic dipole moment radiation
$A$	$H =$	$A =$
$\rightarrow H$	$E =$	$H =$
$\rightarrow E$	$A =$	$H \approx$
	$H =$	$E =$

$p$  를  $\frac{1}{c} m$  으로 바꾸는 게 핵심.

이제 양쪽 케이스에서  $H$ 와  $E$ 의 방향에 집중

Electric dipole moment	Magnetic dipole moment.	설명
<del><math>H</math></del> $H : \hat{n} \times p$	$E : \hat{n} \times m$	$\hat{n}$ , 관성 방향과 직교.
$E : (\hat{n} \times p) \times \hat{n}, \propto \hat{n} (\hat{n} \cdot p) - p$	$H : (\hat{n} \times m) \times \hat{n}, \propto \hat{n} (\hat{n} \cdot m) - m$	dipole moment가 $\hat{n}$ 과 수직인 성분의 방향.



강조) E-d 와 m-d 의 편광 방향.

E-d: 전기장이 dipole moment 과  $\hat{n}$  으로 정의된 면 위에 놓임. 파관색 벡터

M-d: 전기장이 dipole moment 과  $\hat{n}$  으로 정의된 면에 수직. 빨간 벡터.

그러나 공통점이 있으니, magnetic dipole moment 에서도

$$\left\langle \frac{dP}{d\Omega} \right\rangle \propto k^4 \text{ 이다.}$$

맨 처음에 버려 뒀던  $(\hat{n} \cdot \mathcal{J}')$  의 symmetric part 를 보라.

이건 Electric quadrupole 의 기여이다.

$$\frac{1}{2} \int [(\hat{n} \cdot \mathcal{J}') \mathcal{J}' + (\hat{n} \cdot \mathcal{J}') \mathcal{J}'] d^3x' \text{ 를 계산해 보자.}$$

Electric dipole 에서 했던 것 같이,  $\nabla \cdot \mathcal{J} = i\omega \rho$  를 이용.

아래 풀이가 무슨 논리인지 지금은 모르겠다! 잘못 쓴 부분도 있을 수 있다!

$$\begin{aligned} \partial_k (\chi_i \chi_j J_k) &= \delta_{ik} \chi_j J_k + \delta_{jk} \chi_i J_k + \chi_i \chi_j \partial_k J_k \\ &= \chi_j J_i + \chi_i J_j + \chi_i \chi_j (\nabla \cdot \mathcal{J}) \\ &= \chi_j J_i + \chi_i J_j + i\omega \chi_i \chi_j \rho \end{aligned}$$

$$\therefore \int d^3x' (\chi_j J_i + \chi_i J_j) = -i\omega \int d^3x' \chi_i \chi_j \rho(x')$$

여기까지는 인정! 그런데.

$$\frac{1}{2} \int [(\hat{n} \cdot \mathcal{J}') \mathcal{J}' + (\hat{n} \cdot \mathcal{J}') \mathcal{J}'] d^3x' = -\frac{i\omega}{2} \int x' (x' \cdot \hat{n}) \rho(x') d^3x'$$

이건 어찌 유도된 걸까? 양변의 총 벡터가 i index 라 하고, ~~이~~  $\hat{n}$  을 이용해 j index 를 합했나?

이 정분을 식 9.30 에 넣어 정리

Jackson 9.38 
$$A(x) = -\frac{\mu_0 c k^2}{8\pi} \frac{e^{ikr}}{r} \left(1 - \frac{1}{ikr}\right) \int x' (\hat{n} \cdot x') \rho(x') d^3x'$$

이제  $\nabla \times$  연산 대신에  $ik \hat{n} \times$  연산을 한다.

왜지? 일단  $\nabla = \hat{n} \frac{\partial}{\partial r}$  인 건 알겠지.

그러면  $\frac{\partial}{\partial r} = ik$  라고 둔 것인가? 무슨 근거로?

Jackson 9.39

$$\left\{ \begin{aligned} H &= ik \hat{n} \times A / \mu_0 \\ E &= ik z_0 (\hat{n} \times A) \times \hat{n} / \mu_0. \end{aligned} \right.$$

H-field 가 이렇게 되는 건 쉽게 계산할 수 있다.

Jackson 9.40 
$$H = -\frac{ick^3}{8\pi} \frac{e^{ikr}}{r} \int (\hat{n} \times x') (\hat{n} \cdot x') \rho(x') d^3x'$$

이제 quadrupole moment tensor 를 유도할 것이다.

이 내용 마저 증명할 거 같다! 왜냐면 교수님이 증명하라고 했으니까.

적분 항은 계산하자.

$$\begin{aligned} \int (\hat{n} \times x') (\hat{n} \cdot x') \rho(x') d^3x' &= \hat{n} \times \left[ \int x' (\hat{n} \cdot x') \rho(x') d^3x' \right] \\ \left[ \hat{n} \times \left\{ \int x' (\hat{n} \cdot x') \rho(x') d^3x' \right\} \right]_i &= \epsilon_{ijk} \hat{n}_j \left[ \int x'_k (\hat{n} \cdot x') \rho(x') d^3x' \right]_k \\ &= \epsilon_{ijk} \hat{n}_j \int x'_k \hat{n}_\ell x'_\ell \rho(x') d^3x' \\ &= \epsilon_{ijk} \hat{n}_j \hat{n}_\ell \int x'_k x'_\ell \rho(x') d^3x' \\ &= \epsilon_{ijk} \frac{1}{3} \hat{n}_j \hat{n}_\ell \int 3 x'_k x'_\ell \rho(x') d^3x' \end{aligned}$$

이게 quadrupole moment 의 인분은.

