

16. 빛의세기해석

화공과 김영훈 교수

korea1@kw.ac.kr

보어의 빛의 세기 해석

2

- 고전론
 - 빛의 세기는 $|진폭|^2$ 에 비례
- (보어)양자론
 - 파동이 아니므로, 진폭 구하지 못함
 - I 는 전이횟수에 비례, 많이 전이할 수록 세기 증가
 - 전이 기작은 모르나, 전이확률에 비례할 것임
- 대응원리 이용
 - n 이 클때, QM의 CM화
 - $I = \text{전이확률} = |\text{어떤양}|^2$

전자위치에 관한 파동의 합

3

□ QM의 CM화 이용

□ 전자의 위치, $q = \sum Q(n, \tau) e^{i2\pi\nu(n, \tau)t}$

□ Euler function: $e^{ix} = \cos x + i \sin x$

□ 고전론(연속) + 양자조건(불연속) = 양자론(불연속)

$$F = m\ddot{q} = m \frac{d^2 q}{dt^2} \quad \oint pdq = nh$$

□ 양자론의 푸리에 방정식

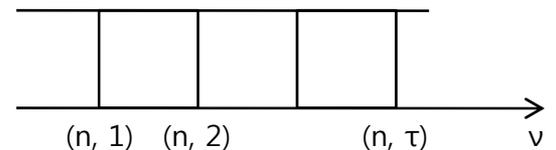
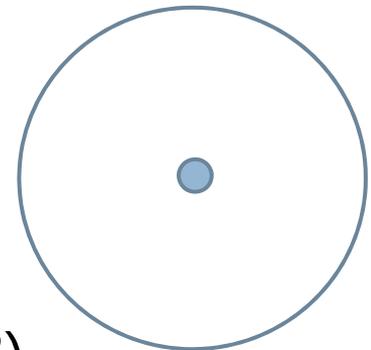
□ 전이성분, $q = \sum Q(n, n - \tau) e^{i2\pi\nu(n, n - \tau)t}$

□ 전자의 위치 성분인가?

대응원리: n 이 클때

4

- 대응원리에 의한 CM화
 - 큰 n 궤도에서, 최외각 전자 회전
 - → 전자 회전하면서 빛 방출하는 것처럼 보임 (13.2 eV)
- n 이 작을 때는?
 - 대응원리로 빛 세기 해석 불가능
- 보어 해석의 문제점
 - 전자전이 과정 설명 불가(순간이동?)
 - 스펙트럼 강도 설명 불가



하이젠베르크의 등장

5

- Werner Heisenberg
 - n 작을 때의 스펙트럼 세기 연구
 - 악성 건초열병으로 Heligoland 섬에서 2주 요양
 - 추후, 불확실성의 원리 도출
- $I=|Q|^2=|(\text{전이 횟수}) \times (\text{광자에너지}, h\nu)|$
- 조화진동에 대한 풀이법
 - 뉴턴 운동방정식 + 전자위치 함수 \rightarrow 적분



$$\frac{d^2q}{dt^2} + \frac{k}{m}q = 0$$

$$q = \sum Q(n, \tau) e^{i2\pi\nu(n, \tau)t}$$

$$\oint pdq = nh$$

CM과 QM의 진동수, 진폭 가정 차이

6

□ CM

- 진동수: $\nu(n, \tau)$
 - n궤도에서 τ 주기 갖는 단순파동에 의한 빛의 진동수
- 진폭: $Q(n, \tau)$
- 전자위치
 - 전자회전시 시간에 따른 전자위치 변화

$$q = \sum Q(n, \tau) e^{i2\pi\nu(n, \tau)t}$$

□ QM

- 진동수: $\nu(n, n-\tau)$
 - n궤도에서 $n-\tau$ 궤도로 전이시 방출하는 빛의 진동수
- 진폭: $Q(n, n-\tau)$
- 전이성분
 - 전자는 어떤 경로로 전이 되는지 모름

$$q = \sum Q(n, n-\tau) e^{i2\pi\nu(n, n-\tau)t}$$

과감한 돌파

7

- 위치성분이 아닌 전이성분을 위치로 간주

$$q = \sum Q(n, n - \tau) e^{i2\pi\nu(n, n - \tau)t}$$

$$\frac{d^2 q}{dt^2} + \frac{k}{m} q = 0 \quad \leftarrow \quad q' = \sum i2\pi\nu(n, n - \tau) Q(n, n - \tau) e^{i2\pi\nu(n, n - \tau)t}$$

$$q'' = \sum -4\pi^2\nu(n, n - \tau)^2 Q(n, n - \tau) e^{i2\pi\nu(n, n - \tau)t}$$

- 최종 잔류성분: $4\pi^2[\nu^2 - \nu(n, n - \tau)^2]Q(n, n - \tau) = 0$

- 리드버그 식: 진동수 변경법칙 찾기

$$\nu(n, n - \tau) = \frac{Rc}{(n - \tau)^2} - \frac{Rc}{n^2}$$

$$-\nu(n, n - \tau) = -\left[\frac{Rc}{(n - \tau)^2} - \frac{Rc}{n^2} \right] = \frac{Rc}{n^2} - \frac{Rc}{(n - \tau)^2} = \nu(n - \tau, n)$$

전류성분 0이 되는 조건

8

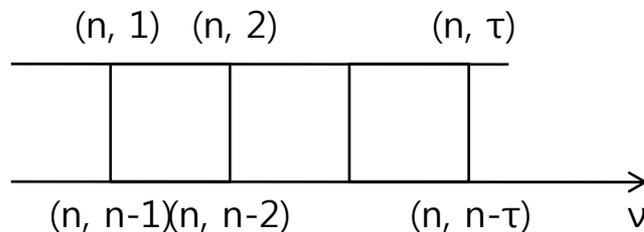
- 진폭 term이 0이 아닐때

$$v(n, n-1) = v \quad Q(n, n-1) \neq 0$$

$$v(n-1, n) = -v \quad Q(n, n+1) = Q(n-1, n) \neq 0$$

- 진폭 term이 0일때

$$Q(n, n-1) = 0 \quad @ \tau \neq \pm 1$$



보어 양자조건에 대입

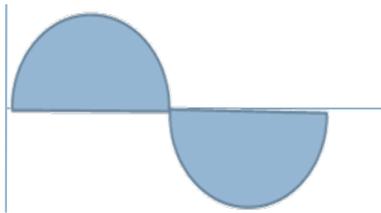
9

□ 양자조건 변형

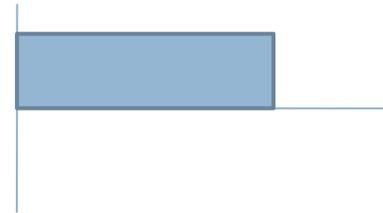
$$\oint pdq = \oint mvdq = \oint mv^2 dt = \int_0^1 m(q')^2 dt = nh$$

$$\begin{aligned} q &= \sum Q(n, n - \tau) e^{i2\pi\nu(n, n - \tau)t} \\ &= Q(n, n - 1) e^{i2\pi\nu(n, n - 1)t} + Q(n, n + 1) e^{i2\pi\nu(n, n + 1)t} + 0 \\ &= Q(n, n - 1) e^{i2\pi\nu t} + Q(n, n + 1) e^{-i2\pi\nu t} \\ q' &= i2\pi\nu Q(n, n - 1) e^{i2\pi\nu t} - i2\pi\nu Q(n, n + 1) e^{-i2\pi\nu t} \end{aligned}$$

$$\int -4m\pi^2\nu^2 \left[\underline{Q(n, n - 1)^2 e^{i4\pi\nu t}} + \underline{Q(n, n + 1)^2 e^{-i4\pi\nu t}} - 2Q(n, n - 1)Q(n, n + 1) \underline{e^{i4\pi\nu t - i4\pi\nu t}} \right] dt = nh$$



$$\int e^{i4\pi\nu t} dt = \int e^{-i4\pi\nu t} dt = 0$$



$$\int 1 dt = \frac{1}{\nu}$$

하이젠베르그의 정리(n 작을때)

10

□ 보어-하이젠베르그 정리

$$-4m\pi^2\nu^2 \left[-2Q(n, n-1)Q(n, n+1) \frac{1}{\nu} \right] = nh$$

$$Q(n, n-1)Q(n, n+1) = |Q(n, n-1)|^2 = \frac{h}{8m\pi^2\nu} n$$

□ n 크기에 무관하게, $I=|Q|^2$ 도출

□ 하이젠베르그: 불확실성의 원리로 재등장

행렬역학으로 본 전이성분

11

- Matrix mechanics
 - Heisenberg, Born, Jordan, and Pauli
 - 전이성분을 양자의 위치 행렬로 간주

$$q = \sum Q(n, n - \tau) e^{i2\pi\nu(n, n - \tau)t}$$

- 정준교환 원리 도출

$$pq - qp = \frac{h}{2\pi i}$$

Classical Mechanics

position q

momentum p

Matrix Mechanics

$$\begin{bmatrix} q_{11} & q_{12} & \dots \\ q_{21} & q_{22} & \dots \\ \vdots & & \end{bmatrix}$$

$$\begin{bmatrix} p_{11} & p_{12} & \dots \\ p_{21} & p_{22} & \dots \\ \vdots & & \end{bmatrix}$$

Just as an appropriate equation holds in terms of q and p in classical mechanics, so does an appropriate equation in matrix mechanics for satisfying the quantum postulate.



continuous trajectory for a system



a series of discrete values for a system

임의의 $f(p, q)$ 에 대한 방정식 유도

12

- 임의 $f(p, q)$ 함수에 대한 정준 교환 관계 도출

$$f(p, q) = 2p + 3q^2 + pq$$

- 미분항: $\frac{\partial f(p, q)}{\partial q} = 6q + p$

정준교환식: $pf - fp = \frac{h}{2\pi i}(6q + p)$

$$\frac{\partial f(p, q)}{\partial q} = \frac{2\pi i}{h}(pf - fp) \quad \frac{\partial f(p, q)}{\partial p} = -\frac{2\pi i}{h}(qf - fq)$$

헤밀톤 + 하이젠베르크

13

□ Hamiltonian equation of motion

$$\left. \begin{aligned} \frac{dq}{dt} &= \frac{\partial H}{\partial p} \\ \frac{dp}{dt} &= -\frac{\partial H}{\partial q} \end{aligned} \right\} H(p, q) = E_k + E_p = \frac{1}{2m} p^2 + \frac{k}{2} q^2 \left\{ \begin{aligned} \frac{dq}{dt} &= \frac{\partial H}{\partial p} = -\frac{2\pi i}{h} (qH - Hq) \\ \frac{dp}{dt} &= -\frac{\partial H}{\partial q} = -\frac{2\pi i}{h} (pH - Hp) \end{aligned} \right.$$

□ Heisenberg equation of motion

$$\frac{dG}{dt} = -\frac{2\pi i}{h} (GH - HG)$$