

# Week 9 - 1 Q.M.

chapter 4를 먼저 나간다. Symmetry, conservation laws, and Describing

recall, 노터 정리 Noether's theorem.

for infinitesimal transformation  $q_i \rightarrow q_i + \delta q_i = 0$   
 $= q_i + \epsilon k_i(q)$

$k_i(q)$  는 generator,

만약 라그랑지안이 그대로라면, 어떤 보존량  $J$ 가 있죠.

$$J = \sum_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} k_i(q)$$

증명  $\delta L = \sum_i \left( \frac{\partial L}{\partial q_i} \delta q_i + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \delta \dot{q}_i \right)$

$$= \sum_i \left( \left[ \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right] \epsilon k_i + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \left[ \epsilon \frac{dk_i}{dt} \right] \right)$$

$$= \epsilon \frac{d}{dt} \left( \sum_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} k_i \right) = 0$$

예시,

transformation:  ~~$x_i \rightarrow x_i + \epsilon$~~   $x_i \rightarrow x_i + \epsilon$ ,  $k_i = 1$ .

conserved quantity:  $J = \sum_i p_i k_i = p$

예시 2.  $z$ 축에 회전.

$$R = \begin{pmatrix} \cos \epsilon & -\sin \epsilon & 0 \\ \sin \epsilon & \cos \epsilon & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

$$J = \frac{\partial L}{\partial x} k_x + \frac{\partial L}{\partial y} k_y$$

$$= p_x (-y) + p_y (x)$$

$$= L_z.$$

$$\begin{aligned} x' &= \cos \epsilon x - \sin \epsilon y \\ y' &= \sin \epsilon x + \cos \epsilon y \\ x' &\approx x - \epsilon y \\ y' &\approx y + \epsilon x. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \rightarrow k_x &= -y \\ k_y &= x \end{aligned}$$

양자 세계) Transform 하는 unitary operator  $\gamma$  가 similarity transformation으로  $\mathcal{H}$ 를 변환해도 똑같다면, 즉,  $\mathcal{H}$ 와  $\gamma$ 가 commute한다면,

$$\gamma^\dagger \mathcal{H} \gamma = \mathcal{H}, \quad [\gamma, \mathcal{H}] = 0$$

두 양자 상태  $\psi$  와  $\phi$  가 같은 상태인가?

$\mathcal{T} = \mathbb{1} - \frac{i\epsilon}{\hbar} G$  바르  $[\mathcal{H}, G] = 0$  가 따라오므로,  
시스템은  $\mathcal{T}$  에 대칭이며,  $G$  는 보존량.

$$\frac{dG}{dt} = \frac{i}{\hbar} [\mathcal{H}, G] + \frac{\partial G}{\partial t} = 0 \rightarrow \text{하이젠베르크 운동방정식}$$

### Degeneracy.

$[\mathcal{T}, \mathcal{H}] = 0$  를 만족하는 symmetry operator  $\mathcal{T}$ ,  
이건 primary reason of degeneracy 이다.

$$|n\rangle : \mathcal{H}|n\rangle = E_n |n\rangle$$

$$|n\rangle \rightarrow \mathcal{T}|n\rangle$$

$$\mathcal{H}\mathcal{T}|n\rangle = \mathcal{T}\mathcal{H}|n\rangle = E_n(\mathcal{T}|n\rangle)$$

basis ket 을 변환해도 같은 eigen value 를  
가리브로!

예시?) free particle 에서 momentum ket 의  
위치를 바꾸어도 똑같은 에너지 값을 갖는다.

### 4.2 discrete symmetries, Parity or inversion.

parity  $\rightarrow$  공간대칭. 좌표의 부호를 바꾸기

parity operator  $\pi$ ,  $|\alpha\rangle \rightarrow \pi|\alpha\rangle$

$$\langle x \rangle_\pi = \langle \alpha | \pi^\dagger x \pi | \alpha \rangle = -\langle x \rangle$$

$\therefore \pi^\dagger x \pi = -x$ . 가  $\pi$  의 정의 자체?

$$\pi \text{ 와 } x \text{ 는 anti commute. } \{x, \pi\} = x\pi + \pi x = 0$$

$\pi|x'\rangle = | -x' \rangle$  이라는 것도 간단하게 알 수 있다.

사실  $\pi|x'\rangle = e^{i\phi} | -x' \rangle$  이긴 하지만, convention 에 따라  
 $\phi = 0$  이라 둔다.

$\pi$  는 hermitian 하기 까지가,  $\pi = \pi^\dagger$ .

$\pi = \pi^{-1} = \pi^\dagger$  unitary and Hermitian.

$\pi^2 = \mathbb{1}$  이기까지 하여 involutory

eigenvalue 는  $\pm 1$  이다.

질문:  $\pi$  가 hermitian 이라면,  $\pi$  가 만족하는 것은 무엇?

→ 물리량이 벡터인지, 스칼라인지 여부인가?

Momentum 에는  $\pi$  가 어떻게 작용하나?

↳ generator of translation

$dx'$ 로 움직이는 translation  $\xrightarrow{\text{parity}}$   $-dx'$ 로 움직이는 translation.

$$\pi^\dagger T(dx') \pi = T(-dx')$$

$$T(dx') = \mathbb{1} - \frac{iP}{\hbar} dx'$$

즉시  $-\pi P = P \pi$  이며,  $\pi^\dagger P \pi = -P$ .

각운동량에는  $L = X \times P$ ,  $[\pi, L] = 0$ .

회전 연산과 parity는 commute 하나??

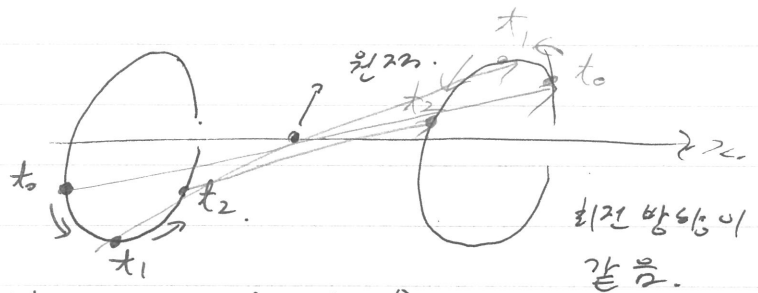
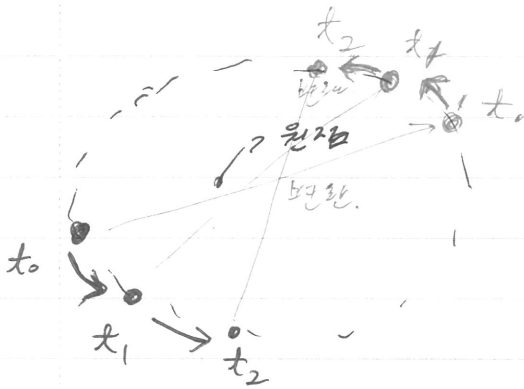
그래서  $L$ 과  $\pi$ 는 commute 하나.

직접 그림을 그려보자!

parity 대응 회전시키기,

회전 다음 parity 하기

둘이 결과가 같아야-



polar vector:  $\pi$ 에 odd 예)  $r, P$ .

axial vector:  $\pi$ 에 even. 예)  $L, S$  (회전).

scalar:  $\pi$ 에 even

pseudo scalar:  $\pi$ 에 odd 예)  $S \cdot r$

Wave function under parity

consider  $\pi$  eigen ket  $|\alpha\rangle$

$$\pi |\alpha\rangle = \pm |\alpha\rangle$$

$$\langle x' | \pi | \alpha \rangle = \pm \langle x' | \alpha \rangle = \pm \psi(x')$$

$$= \langle -x' | \alpha \rangle = \psi(-x')$$

$\therefore \psi(-x') = \pm \psi(x')$

state 가 공간에 대한 even 인지 odd 인지 알 수 있다.

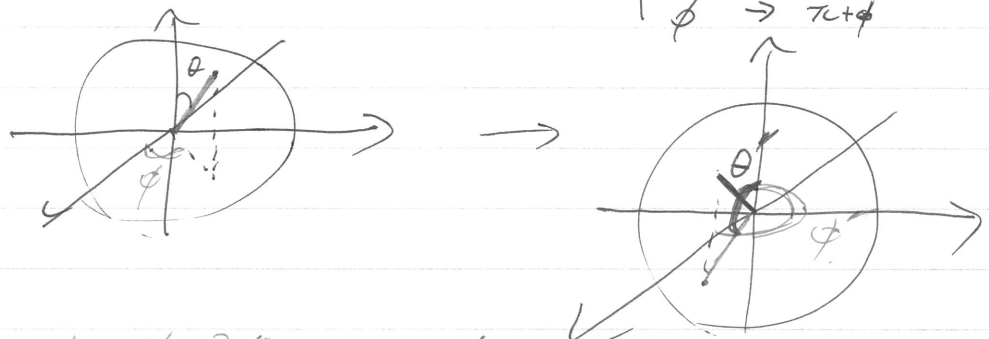
예시)  $[\pi, L] = 0$ .

spherical harmonics  $\hat{=}$  simultaneous eigenfunction of  $L^2$ .

$$\langle x' | \alpha, l, m \rangle = R_\alpha(r) Y_l^m(\theta, \phi)$$

space inversion

$$x' \rightarrow -x' \iff \begin{cases} r \rightarrow r \\ \theta \rightarrow \pi - \theta \\ \phi \rightarrow \pi + \phi \end{cases}$$



$$\phi + \phi' = 2\pi, \quad \theta + \theta' = \pi.$$

$$Y_l^m(\theta, \phi) \rightarrow (-1)^l Y_l^m$$

$Y_l^m$  of  $l, m$  가 같을 때

$$\cos \theta \rightarrow -\cos \theta$$

$$e^{im\phi} \rightarrow (-1)^m e^{im\phi}$$

$$Y_l^m(\theta, \phi) \propto P_l^m(\cos \theta) e^{im\phi}$$

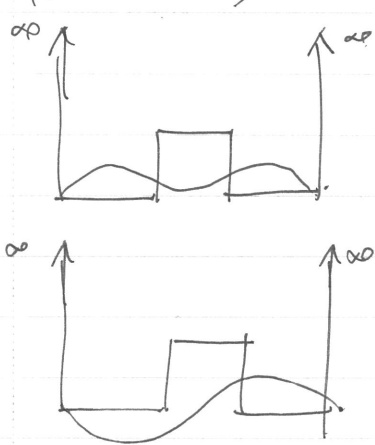
$$P_l^m(\cos \theta) \propto \left( \frac{d}{d \cos \theta} \right)^{|m|} \sin^{2l} \theta$$

질문) 아무 ket  $|\alpha\rangle$  에 대해,  $\langle \alpha | \pi | \alpha \rangle = A$ ,  $|\alpha\rangle$  는 normalized  
 A가 (아니면 -의 값이 나오든) <sup>가능한</sup> 공간

$[H, \pi] = 0$  이면, 시스템이  $\pi$  대칭이면, 그리고 non-degenerate  $|n\rangle$  이라면,  
 $H|n\rangle = E_n|n\rangle$ ,  $|n\rangle$  또한  $\pi$ 의 eigenket.

proof) consider  $|\alpha\rangle = \frac{1}{2}(|n\rangle + \pi|n\rangle)$   
 $\pi|\alpha\rangle = \frac{1}{2}(\pi|n\rangle + \pi^2|n\rangle) = \pm \frac{1}{2}(|n\rangle + \pi|n\rangle) = \pm|\alpha\rangle$   
 $H|\alpha\rangle = E_n(\frac{1}{2}(|n\rangle + \pi|n\rangle)) = E_n|\alpha\rangle$

4.22 Symmetric double-well potential.



$\pi$ 와  $H$ 가 commute.  
 $|S\rangle$  :  $\pi$ -even, eigenvalue  
 $|A\rangle$  :  $\pi$ -odd, eigenvalue.  
 $E_A > E_S$  라고 한 것.

이러한 양쪽은 항상 다 같은 값을 갖는다.

인자 에너지가 배리 어보다 작으면, 낮은 지역에서는 cos sin,  
 배리 어에서 cosh, sinh.

$$\begin{cases} |R\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|S\rangle + |A\rangle) \\ |L\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|S\rangle - |A\rangle) \end{cases}$$

$|R\rangle$ 과  $|L\rangle$ 은 에너지 eigen state가 아니다.

$$\begin{aligned} |R, t\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} \left( e^{-iE_S t/\hbar} |S\rangle + e^{-iE_A t/\hbar} |A\rangle \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-iE_S t/\hbar} \left( |S\rangle + e^{-i(E_A - E_S)t/\hbar} |A\rangle \right) \end{aligned}$$

$\rightarrow$   $|L\rangle$ 과 같은 순간이 있으면,  
 $\frac{(E_A - E_S)t}{\hbar} = \pi$  가 될 때.

$$|S\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|R\rangle + |L\rangle)$$

#베리어가 강하면 뭐가 하나?  $\langle L | H | R \rangle = 0$ .  
터널링이 불가능해진다.

$E_A = E_S$  가 된다! oscillation은  $E_A - E_S$  큰 줄 테!

$|S\rangle$ 랑  $|A\rangle$  를 가른 어떻게 구할 수 있나?  
에너지 eigen state 가 많을 거 같아.



이런 느낌 ...  
무슨  $n$  수에 대한  
symmetric한 것 다 합친 거  
 $|S\rangle$  인가?

spontaneous symmetry breaking.  $\rightarrow$  베리어가 강하면 가능.

Large system phenomena.

강자성체의 경우, 스핀들 키입동성.