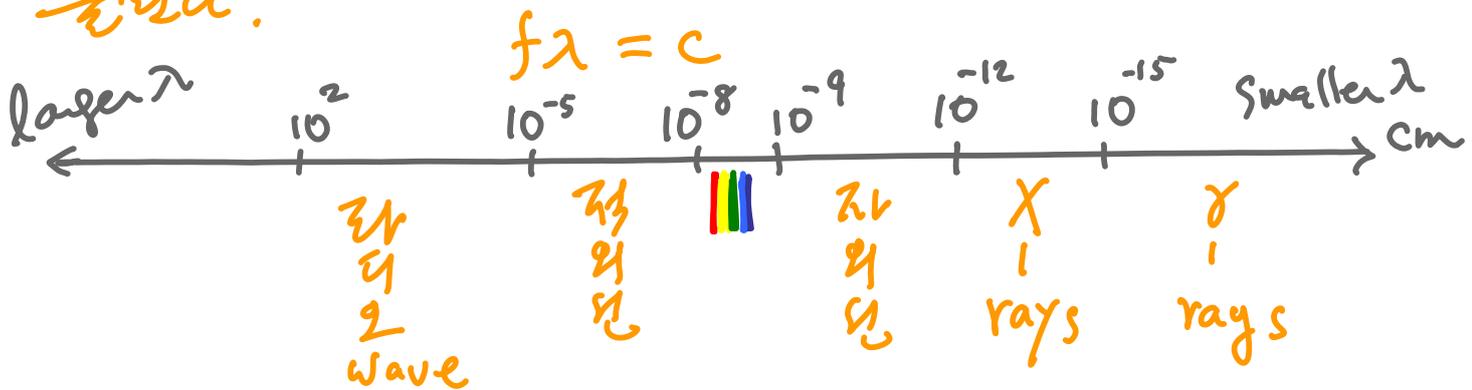


AGP/0.05.28 *time*

Principle of least action

이제 전자기학을 기술해 보자. 전자기학은 Maxwell 방정식을 만족시키는 \vec{E}, \vec{B} field 의 파동으로서 파장 λ 이 매우 작아 기하학을 볼 수 있다.



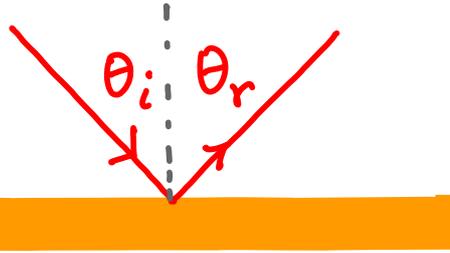
기하광학은 빛이 임의의 매질과 각진각으로 직선의 법칙을 지니고 기술하는 것인데, lens 의 제작등이 응용된다. 그러나 이들은 전자기의 관점에서 이루어진다. 만일 λ 가 빛이 통과하는 size 보다 작아질 때 적용된다.

이런 것은 기하광학의 영역인 '빛의 직진성'에 대해 설명하는 논쟁.

⇒ history 에 중점을 두고, idea 의 발전

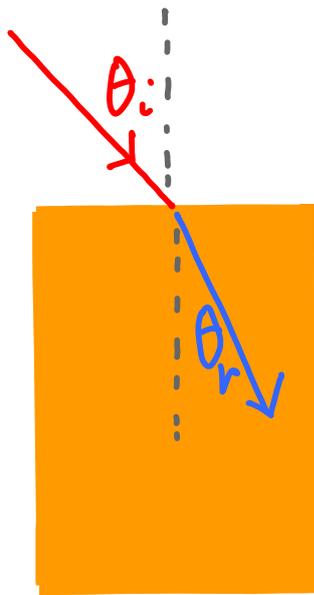
반사 및 굴절

reflection



입사각 = 반사각 $\theta_i = \theta_r$

refraction



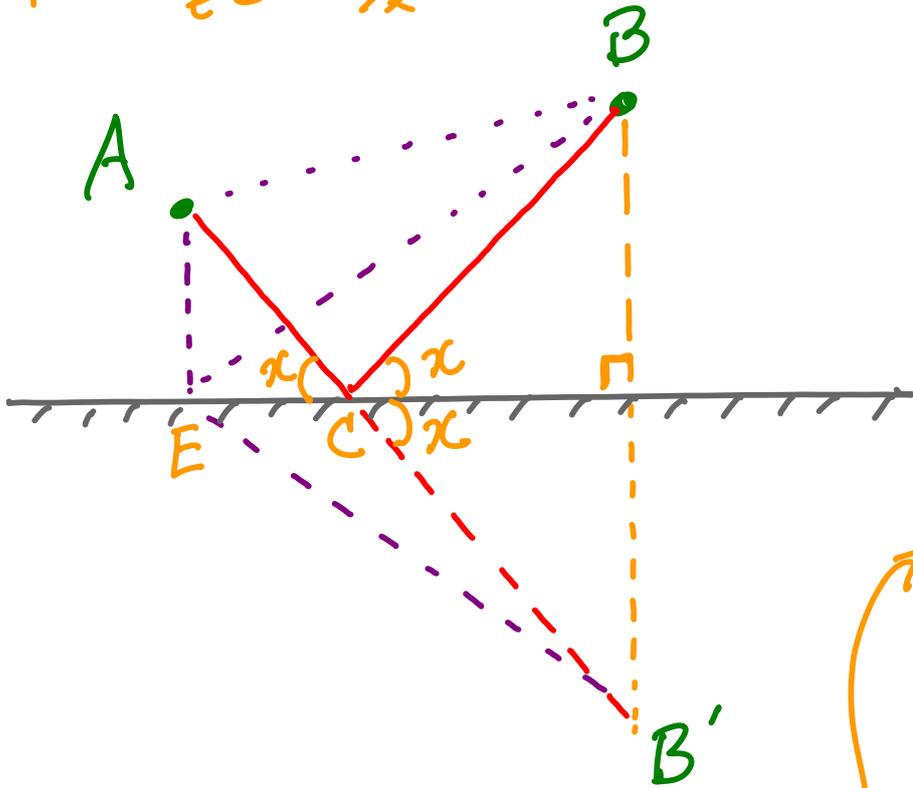
입사각 > 굴절각

이 굴절각에 대한 그리스 학자들의 이론은
 실험을 하게 했고 Alexandria의
 Ptolemy는 AD 140에 실험했어

공기(θ_i)	물(θ_r)	Snell's law
10°	8°	7.5°
20°	15.5°	15°
30°	22.5°	22°
40°	29°	29°
50°	35°	35°
60°	40.5°	40.5°
70°	45.5°	45°
80°	50°	48°

이제, 그리스인들이 실험을 하지 않았다고
 통설되는 거다.

이미 속도만큼만 때부터 어떻게 보느냐
 되느냐, 또는 어떤 길에나 보느냐
 되느냐 알고 있다.



A에서
 거울에
 한번 부딪혀서
 B까지 도달
 하는 최단
 거리는
 C가 보느냐
 보느냐는 것.

\therefore 입사각 = 반사각

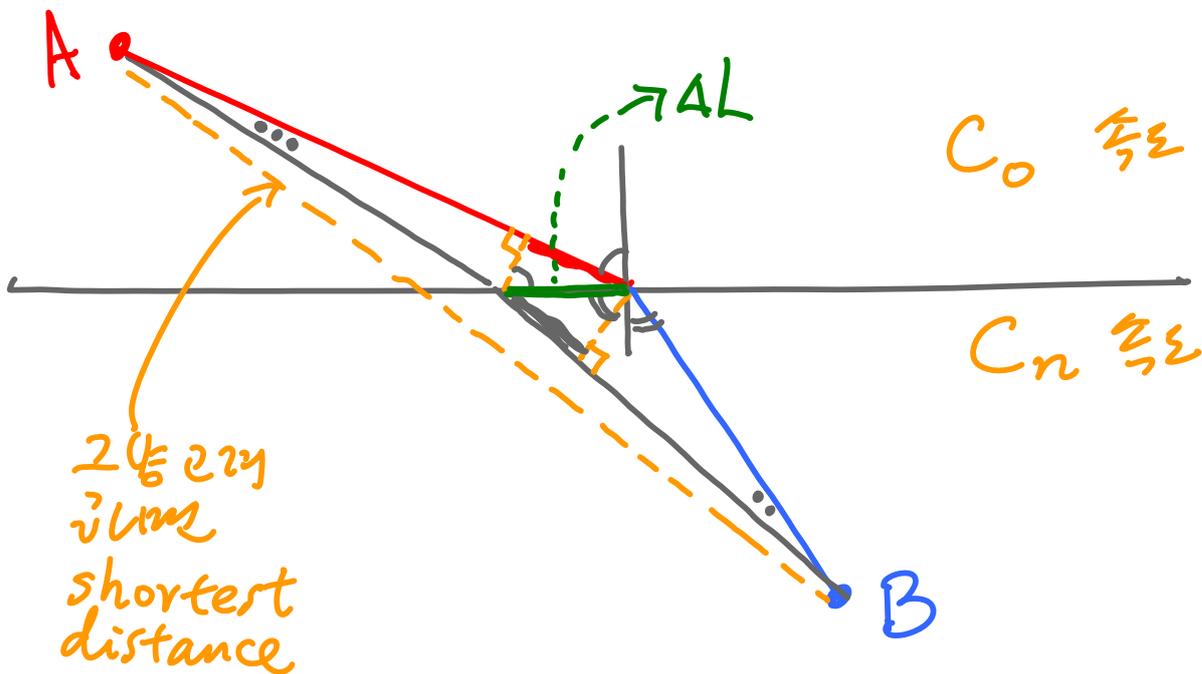
이 최단의 거리는 Alexandria의 Hero에
 의해 이미 사용되었다.

그런 Fermat는? 무언지 다르면,
 그런 다른 응용기 새로운 예제를 만들도록

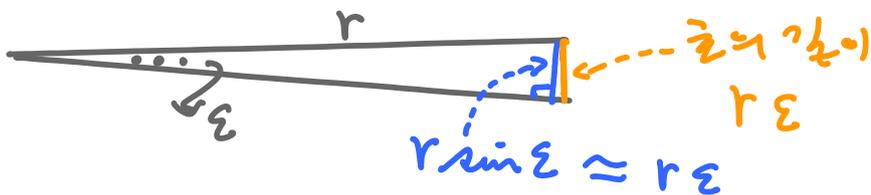
least distance \implies least time

distance는 바뀌면
 속도가 달라진다.

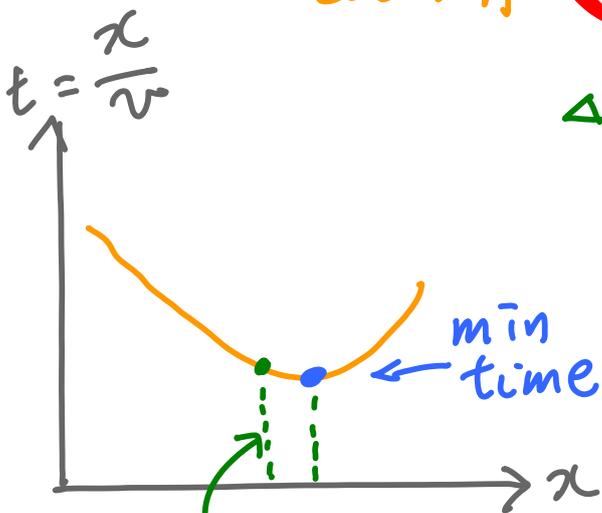
따라서 Fermat 는 근본적으로 빛의
 속도가 공기나 물기다 다르다는 것을
 가정하는 것이다. 즉 광학이 아닌



... 나 ... 이 아주 작을 때
 즉 살짝 진행과 조금 벗어
 나 있을 때



따라서 $\Delta L \sin \theta_i$ 와 $\Delta L \sin \theta_r$ 의 거리 비교.



조금 벗어난 것은
 Taylor expansion
 의 1차항이 있다.

$$\Delta L \sin \theta_i \leftrightarrow \Delta L \sin \theta_r$$

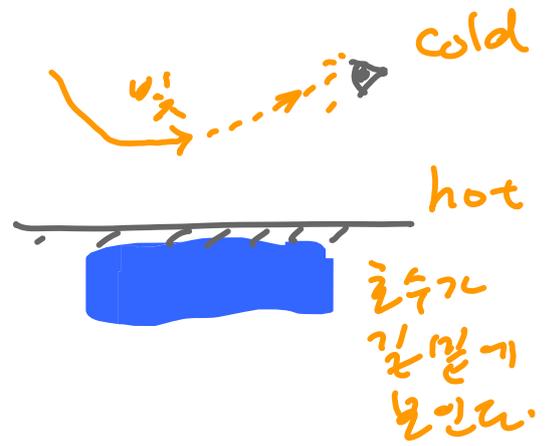
이것이 같으면 minimum
 무엇이 같으면? (답) 시간

$$\frac{\Delta L \sin \theta_i}{c_0} = \frac{\Delta L \sin \theta_r}{c_n}$$

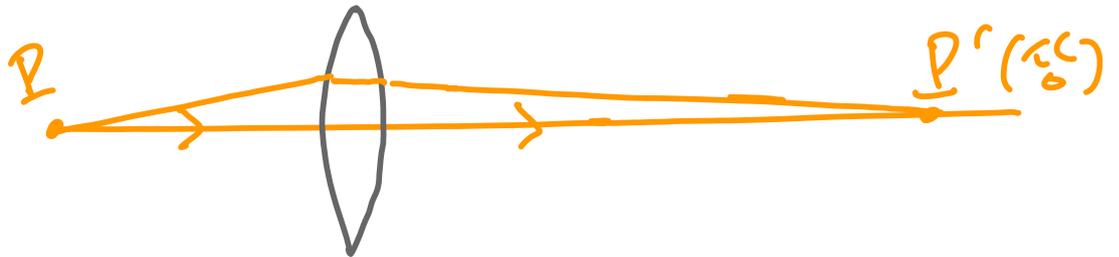
$$\sin \theta_i = \frac{c_0}{c_n} \sin \theta_r$$

$$\sin \theta_i = n \sin \theta_r$$

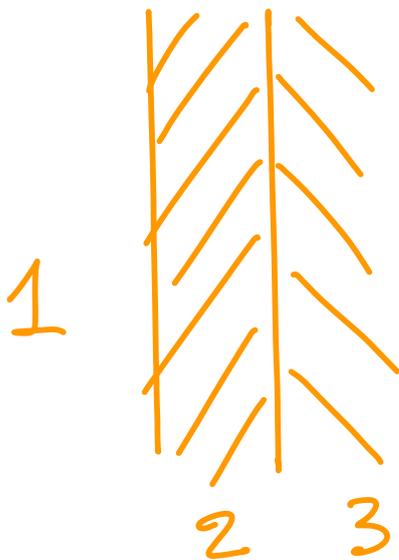
이 Fermat의 원리는
 신기루 mirage



Lens



포물면 거울 (반사식 망원경)



13 사이의 굴절률?

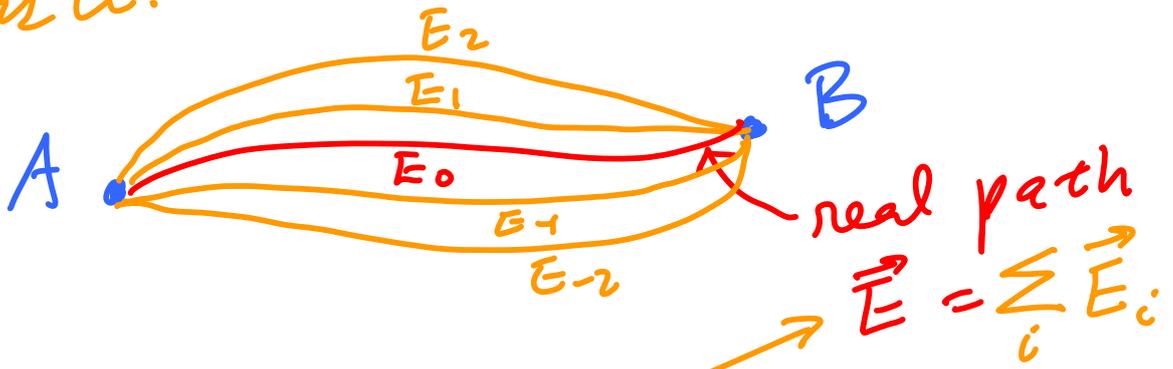
least distance 라는
 개념 13을 붙여서
 재야 했으나,

principle of least time
 이 velocity의 비로써
 표시(되므로)

$$n_{13} = \frac{v_1}{v_3} = \frac{v_1/v_2}{v_3/v_2} = \frac{n_{12}}{n_{32}}$$

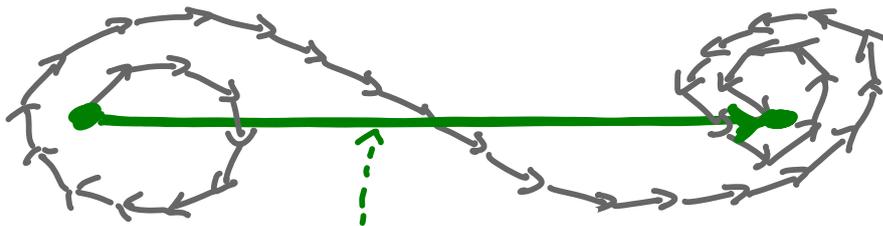
$$n_{ij} = \frac{n_i}{n_j} \quad (i \rightarrow j \text{의 굴절률})$$

사실 빛은 파동이지만 파동의 진형을 이해한다.



진영 system 이므로

phasor 로서 $\rho e^{i\theta}$ 로 ρ 가 같다면 이 phasor vector 들이 합은



모든 phasor 들의 합. 이 크기가 빛의 amplitude 이다.
이렇게 파동은 간섭을 일으키고 빛은 직진, 반사, 굴절 현상을 겪는다.

그러면 이것이 Fermat 의 least time 보다는 근원적?

그러면 Fermat 가 어떻게 빛의 길을 설명했는지는 빛의 속도가 일정하다는 가정이다.

Principle of Least Action

We studied Newton's 2nd Law !!

For example, in a conservative force field a particle moves according to

$$\vec{F} = m \vec{a}$$

\swarrow \searrow

$$-\vec{\nabla} V$$

potential energy

Feynman (Bronx High School)

had a good physics teacher

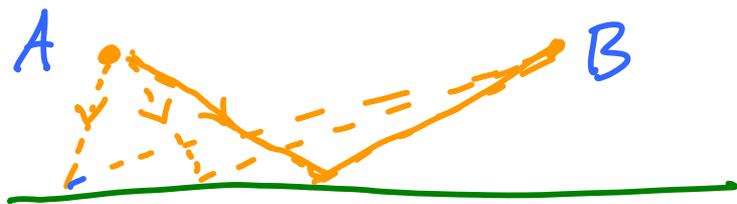
Mr. Bader "Story"

Feynman Lecture Vol II Chapt 19

"중력장에서 움직이는 물체를 생각해 보자"

뉴턴의 법칙은 vector : Energy 는 scalar

Idea :

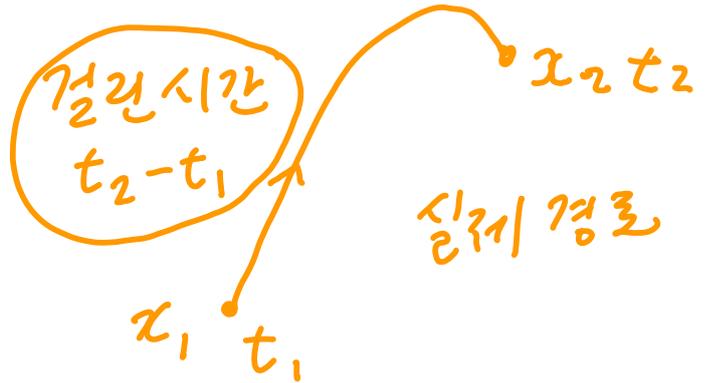


임의의 경로 = 변위 경로으로 들 수 있다.

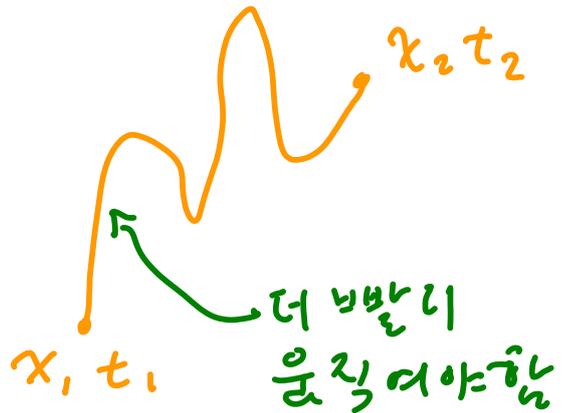
그러나 Fermat는

"빛이 $A \rightarrow B$ 로 가는데 최소한의 시간을 가지러 가는 경로는?"의 답으로 문제를 바꾸었다.

"질점이 중력장 속에서 움직이는데 여러 경로를 생각해 보자"



"다른 경로를 따갈 때는 시간 $t_2 - t_1$ 에 움직이는 경로는?"



"어떤 양이 최소가 되도록 요구할 것인가?"

KE, 그러나 각점마다 다르니 적분한 값?

Claim :

$$\int_{t_1}^{t_2} (KE - PE) dt$$

So,

$$S \equiv \int_{t_1}^{t_2} \left[\frac{1}{2} m \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 - mgx \right] dt$$

$\rightarrow S[X(t)]$

↑ calculate for each path $X(t)$
 \Rightarrow gives a number
 $t_1, t_2 = \text{fixed}$

Calculate for (1D)

↑ t \rightarrow t \rightarrow t \rightarrow t
 t \rightarrow t \rightarrow t \rightarrow t



Example: No force

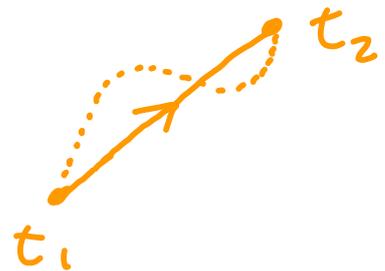
단지 $S = \int_{t_1}^{t_2} (KE) dt$

계산

평균 운동에너지
 \bar{KE}

$$S = (t_2 - t_1) \bar{KE}$$

만약 평균 운동에너지가
 가지로 일정하면 등속운동



① $(t_2 - t_0) K_2 + (t_0 - t_1) K_1$
 $\Rightarrow K_1 > K_2$

② $\bar{K} (t_2 - t_1)$

① - ② = $t_2(K_2 - \bar{K}) - t_1(K_1 - \bar{K}) + t_0(K_1 - K_2)$
 $= (t_2 + t_1) \bar{K} + t_0(K_1 - K_2) + t_2 K_2 - t_1 K_1$

$t_0 = \frac{t_2 + t_1}{2}$ 으로 잡으면

① - ② = $(t_2 + t_1) \bar{K} + \frac{t_2 K_1 - t_2 K_2 + t_1 K_1 - t_1 K_2 + 2t_2 K_2 - 2t_1 K_1}{2}$

$$\begin{aligned}
\textcircled{1} - \textcircled{2} &= (t_2 + t_1) \bar{K} + \frac{+2t_2K_2 - 2t_1K_1}{2} \\
&= (t_2 + t_1) \bar{K} + \frac{1}{2} [t_2K_1 + t_2K_2 - t_1K_1 - t_1K_2] \\
&\quad K_1(t_2 - t_1) + K_2(t_2 - t_1) \\
&= (t_2 + t_1) \bar{K} + (t_2 - t_1) \frac{K_1 + K_2}{2} > 0
\end{aligned}$$

taking any t_0 , we obtain larger S .

반약 중력장 내에서의
움직이 변

KE-PE

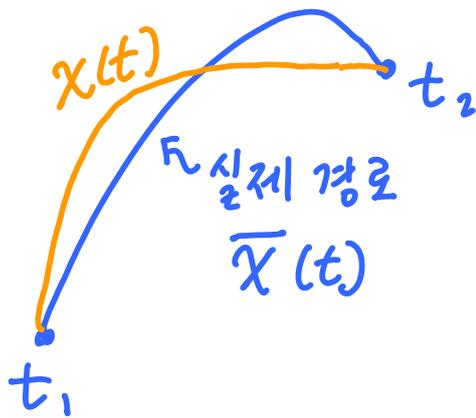
PE가 작을 때
빨리 움직이거나
도르락거리야 함.

↓
큰 KE \Rightarrow 빨리 움직이



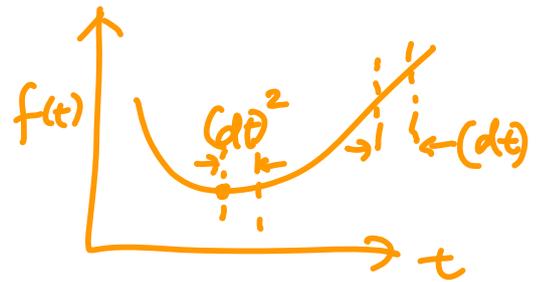
여기까지가
고교 선생님이
Feynman 기계
이야기 한 것임

Action $S = \int_{t_1}^{t_2} (KE - PE) dt$



끝점은 고정되어 있음.

질문: 보통의 함수 $f(t)$ 에 대해 최솟값을 구하는 것은 $t = ?$

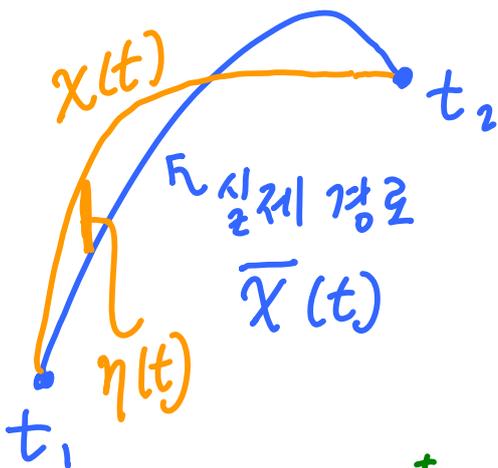


Taylor expansion

$$f(t_m + dt) = f(t_m) + f'(t_m)dt + \dots$$

그러나 우리는 어떤 경로에 따라 $S[x(t)]$ 을 계산함.

$\Rightarrow t_m$ 을 찾는 것이 아니라, t 의 함수 $\bar{x}(t)$ 를 찾음



끝점은 고정되어 있음.

Conservative force 인 경우를 생각해 보자!

$$S = \int_{t_1}^{t_2} \left[\frac{m}{2} \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 - V(x) \right] dt$$

$$\begin{aligned} & \left(\frac{d\bar{x}}{dt} + \frac{d\eta}{dt} \right)^2 & V(\bar{x} + \eta) = V(\bar{x}) + V'(\bar{x})\eta + \frac{1}{2}V''\eta^2 + \dots \\ & = \left(\frac{d\bar{x}}{dt} \right)^2 + 2 \frac{d\bar{x}}{dt} \frac{d\eta}{dt} + \left(\frac{d\eta}{dt} \right)^2 \end{aligned}$$

$$S = S_0 + \int_{t_1}^{t_2} \left[m \frac{d\bar{x}}{dt} \frac{d\eta}{dt} - V' \eta \right] dt \quad \Rightarrow \text{부분적분}$$

$$\eta(t_1) = \eta(t_2) = 0$$

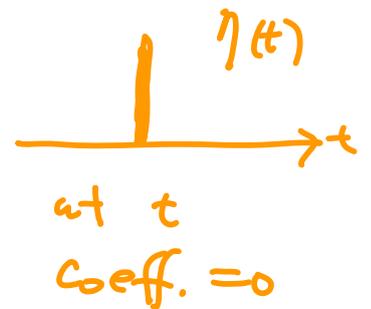
$$= S_0 + \int_{t_1}^{t_2} \left\{ \frac{d}{dt} \left(m \frac{d\bar{x}}{dt} \eta \right) - m \frac{d^2 \bar{x}}{dt^2} \eta \right\} dt - \int_{t_1}^{t_2} V' \eta dt$$

$$= S_0 + \left[m \frac{d\bar{x}}{dt} \eta(t) \right]_{t_1}^{t_2} - \int_{t_1}^{t_2} \left\{ m \frac{d^2 \bar{x}}{dt^2} + \frac{dV}{d\bar{x}} \right\} \eta(t) dt$$

To be minimum, $\eta(t) \times (0)$.

$$\therefore m \frac{d^2 \bar{x}}{dt^2} = - \frac{dV}{d\bar{x}} = F$$

Newton's 2nd Law



$$\frac{d}{dt} \frac{\delta L}{\delta \dot{x}} = \frac{\delta L}{\delta x}$$

$$L = KE - PE = \frac{1}{2} m \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 - V$$

Example

$$KE = \frac{1}{2} m v^2$$

$$= \frac{1}{2} m (R \dot{\theta})^2$$

$$PE = -mgy$$

$$= \text{const} - mgR \cos \theta$$

$$KE - PE = \frac{1}{2} m R^2 \dot{\theta}^2 + mgR \cos \theta + \text{constant}$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\delta L}{\delta \dot{x}} = \frac{\delta L}{\delta x} \Rightarrow \text{mini-max problem } \therefore x \rightarrow \theta$$

$$\frac{d}{dt} \left(m R^2 \frac{d\theta}{dt} \right) = + m g R (-\sin \theta)$$

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \underbrace{\frac{g}{R}}_{\omega^2} \sin \theta = 0$$

$$\boxed{\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \omega^2 \sin \theta = 0}$$

difficult to solve

Note

$$\theta = 4 \tan^{-1} a e^{\omega(t-t_0)} \text{ if } \underbrace{-\omega^2}_{\text{instead of } +\omega^2}$$

$$\theta = ?$$

