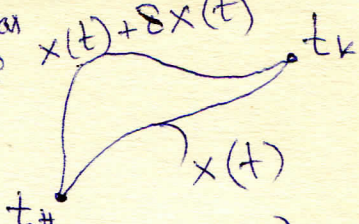


$$(1) \mathcal{L} = \int_{t_H}^{t_K} L(x(t), \dot{x}(t), t) dt - \text{функционал действия}$$


$$(2) \delta \mathcal{L} = \mathcal{L}(x + \delta x) - \mathcal{L}(x) = (\mathcal{L}', \delta x)$$

\mathcal{L}' - производная Лангранжа (производная функционала)

Вспомогательные условия $\delta x(t_H) = \delta x(t_K) = 0$, (*)
 т.е. траектория не варьируется на концах,
 $\delta \dot{x}(t) = (\delta x)'$. Предполагается, что закон гравитации
 $x(t)$ варьируется, т.е. заменяется на $x(t) + \delta x(t)$.

$$(3) (\varphi(t), \psi(t)) \stackrel{\text{опр.}}{=} \int_{t_H}^{t_K} \varphi(t) \psi(t) dt - \text{скалярное произведение в пространстве функций } L_2.$$

$$\begin{aligned} \delta \mathcal{L} &\stackrel{(2)}{=} \int_{t_H}^{t_K} [L(x + \delta x, \dot{x} + \delta \dot{x}, t) - L(x, \dot{x}, t)] dt = \delta x, \delta \dot{x} - \text{малы} \\ &= \int_{t_H}^{t_K} [L(x, \dot{x}, t) + \frac{\partial L}{\partial x} \delta x + \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \delta \dot{x} + O(\delta x^2, \delta \dot{x}^2) - L(x, \dot{x}, t)] dt \\ &= \int_{t_H}^{t_K} \left(\frac{\partial L}{\partial x} \delta x + \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \frac{d\delta x(t)}{dt} \right) dt \stackrel{\text{по частям}}{=} \underbrace{\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \delta x \bigg|_{t_H}^{t_K}}_{=0 \text{ по (*)}} + \int_{t_H}^{t_K} \left(\frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right) \delta x dt. \end{aligned}$$

Лагранжа-
уравнения

В точке экстремальности $\mathcal{L}' = 0 = \frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}}$ (4) - ур-е Эйлера для оптимального \mathcal{L} .

L - функция Лагранжа.

$L = T - U = \frac{p_x^2}{2m} - U = \frac{m\dot{x}^2}{2} - U(x) \Rightarrow \frac{\partial U}{\partial x} = F_x \Rightarrow \frac{d}{dt} (m\dot{x}) = F_x$ - 2-й закон Ньютона

В трехмерном случае (4) получаем \forall координатного направления.