

بِسْمِ اللّٰهِ الرَّحْمٰنِ الرَّحِیْمِ

روش های انرژی

دانش

daneshmehr.com

@energy methods

حضور در کلاس تاثیر مثبت دارد.

Reference:

- Energy and variational methods in Applied Mechanics

By: J.M. Reddy

بارم بندی

۴ میان ترم

۹ پایان ترم

۳ پروژه

۲ تمرین

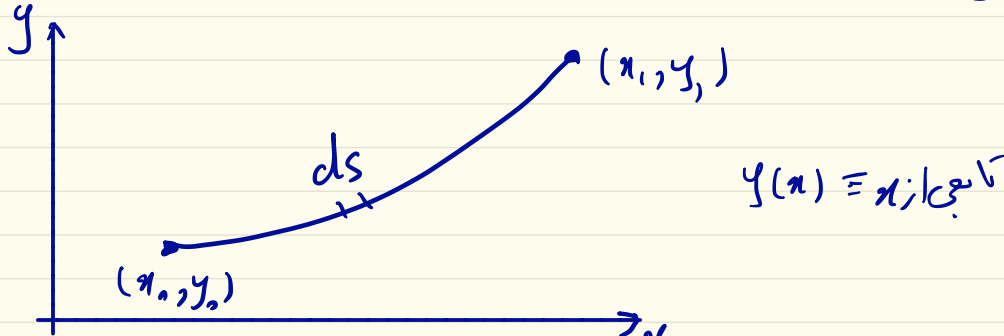
Chapter I: Preliminary Remarks

1.1 - Introductions

طنا بى رابى ددققه (پدود) و درتفريليد:

ρ : the mass density of the rope (mass per unit length)

I : the total gravitational potential energy of the rope



$$I = \int y g \rho ds = \int_{x_0}^{x_1} y \rho g \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} dx \quad (1.1-1a)$$

$$I = \int_{x_0}^{x_1} F(x, y, y') dx \quad (1.1-1b)$$

بعداً دیده خواهد شد که بنا به اصل "نیم انزور پائیل" کتاب در حالتی به تعادل می رسد که انزور پائیل کل آن ضمیمه باشد. لذا آر شل کتاب در حالت تعادل را با $y(n)$ نشان دیم بنا بر این اصل $I(y)$ ضمیمه است.

اگر $\tilde{y}(n)$ هر شل ممکن دیگری بران کتاب باشد

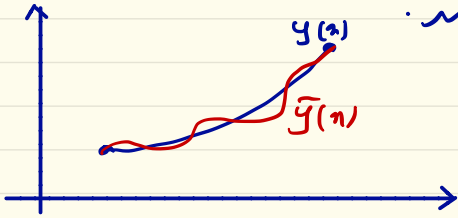
$$I(\tilde{y}(n)) - I(y(n)) \geq 0 \quad (1.1-2)$$

که تادی وقتی برقرار است که $\tilde{y} = y$

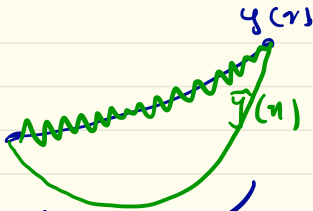
در زبان ریاضی $I(y)$ را که تابعی از تابع است را یک *Functional* می نامند. تابع $y(n)$ که $I(y)$ را ضمیمه (مکانیزیم) می کند را *external function* می نامند.

دقت شود که $\tilde{y}(n)$ باید تقریب ضعیف (weak variation) باشد

به این معنی که خود تابع و مشتقاتش نزدیک $y(n)$ باشد.



آگر این شرایط را برداریم تقریب ما Strong Variational خواهد شد.



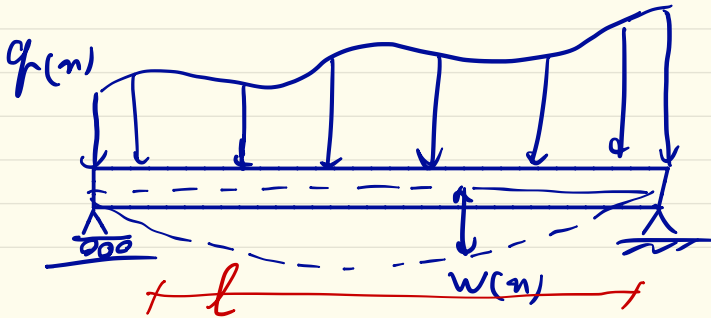
Strong

در حالت کلی در مسائل حاب تغییرات (Variational) $I(y)$

دنبال تابع $y(n)$ هستیم که فانتکسال را Stationary بینه (منبع یا ما کمزیم یا نقطه بحرانی)

به معنای مثال دیگر از کار برد روشی از روش در حل مسائل، تیردوسر تکیه تاه

ساده را در نظر بگیرید.

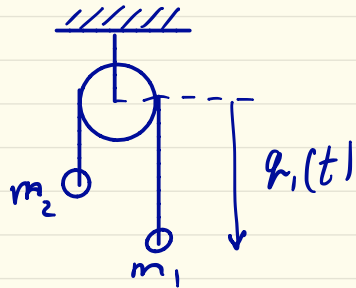


در اینجا نیز با به اصل سیستم انرژی، انرژی پتانسیل شکل تغییر کرده تغییر می کند که انرژی پتانسیل می شود.

$$I(w) = \int_0^l \left[\frac{1}{2} E I_1 \left(\frac{d^2 w}{dx^2} \right)^2 - q w \right] dx \equiv \int_0^l F(w, w') dx \quad (1.1-3)$$

I : یا انرژی پتانسیل کل سیستم است و I_1 یا انرژی اجزای سطح مقطع می باشد $q(x)$ بارکنده ای عمودی است.

در مثال دیگر یک قرقره ساده را در نظر بگیرید:

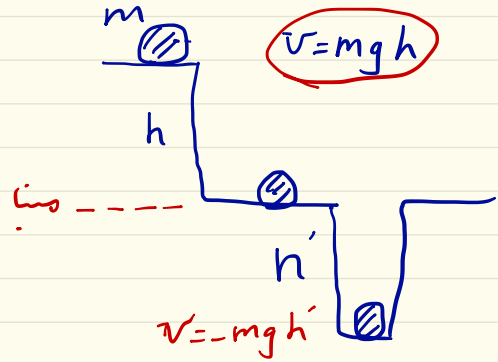


وقتی سیستم در حال حرکت است داریم:

$$T \equiv \text{Kinetic energy: } \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \dot{q}_1^2$$

$$V \equiv \text{gravitational potential energy} =$$

$$V = -m_1 g q_1 - m_2 g (l - \pi r - q_1)$$



حال تابع لاگرانژی را چینی تعریف می کنیم:

$$L = T - V$$

(1.1-4)

$$L = \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \dot{q}_1^2 + m_1 q_1 g + m_2 g (l - \pi r - q_1)$$

(1.1-5)

L را یعنی انرژی Kinetic potential ترمین نامند.

بنابر اصل همیلتون که بعداً معرفی خواهد شد میسر حرکت متناب $(q_1(t))$

به گونه ای خواهد بود که فاکتور زیر استیسی شود.

$$I(q_1) = \int_{t_0}^{t_1} L(q_1, \dot{q}_1) dt = \int_{t_0}^{t_1} \left[\frac{1}{2} (m_1 + m_2) \dot{q}_1^2 + m_1 g q_1 + m_2 g (l - r - q_1) \right] dt$$

(1.1-7)

1.2. The Leibnitz Rule

$$A(t) = \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} f(x, t) dx$$

$$\frac{dA}{dt} = \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{\partial f}{\partial t} dx + f(x_2, t) \frac{dx_2}{dt} - f(x_1, t) \frac{dx_1}{dt}$$

(1.2-1)