

# ЛЕКЦИЯ 21

## Аналитична механика

### Съдържание

1. Потенциална енергия.
2. Потенциални силови полета.
3. Закон за запазване на механичната енергия.
4. Връзки. Класификация на връзките.
5. Възможни премествания на система от тела. Степени на свобода.

#### 1. Потенциална енергия.

- силово поле: среда, в която силите, действащи върху дадена точка, *единозначно се определят от положението на точката* в средата.
- разлика със случая, когато силите зависят от скоростите (например съпротивлението) – при силите, зависещи от положението, независимо от движението на точката, проекциите им зависят само от координатите.
- *силова линия* на поле: крива, характеризираща силата, действаща върху дадена точка – силата е насочена по допирателната на кривата, минаваща през точката;
- смисъл: по силовата линия в начален момент точката ще почне да се движи, ако се „пусне“ без начална скорост
- *особени точки* на силово поле: в тях или няма силова линия, или през тях минават повече от една силови линии
- *теорема:* Необходимо и достатъчно условие работата на сила да не зависи от вида на траекторията на материална точка в силово поле, а да се определя само от началното и крайното положение на точката, е съществуването на единозначна функция на координатите на точката, чиито частни производни по координатите са равни на проекциите на силата по съответните координатни оси
- означение:  $-\Pi(x, y, z)$ , т.e.  $F_x = -\frac{\partial \Pi}{\partial x}$ ,  $F_y = -\frac{\partial \Pi}{\partial y}$ ,  $F_z = -\frac{\partial \Pi}{\partial z}$
- функцията  $\Pi(x, y, z)$  се нарича *потенциал* (потенциална енергия) на силовото поле, а самото поле – потенциално
- за две положения  $M_0$  и  $M_1$  на дадена точка работата  $W_{0,1}$  на сила  $\mathbf{F}$  се определя от

$$W_{0,1} = \int_{M_0}^{M_1} \mathbf{F} d\mathbf{r} = \int_{M_0}^{M_1} (F_x dx + F_y dy + F_z dz) \quad (1)$$

- достатъчност: при верност на условията за частните производни от (1) следва

$$W_{0,1} = - \int_{M_0}^{M_1} \left( \frac{\partial \Pi}{\partial x} dx + \frac{\partial \Pi}{\partial y} dy + \frac{\partial \Pi}{\partial z} dz \right) = - \int_{M_0}^{M_1} d\Pi = \Pi(x_0, y_0, z_0) - \Pi(x, y, z) \quad (2)$$

- следствие: работата в потенциално силово поле по произволен затворен контур е равна на нула
- необходимост: (ако (2) е изпълнено, да се докаже условието за частните производни) нека точката заема положение  $M'$ , безкрайно близко до началното положение  $M_0$  - тогава  $M'$  ще има координати  $M'$  ( $x_0 + dx, y_0 + dy, z_0 + dz$ ) от (2):  $W_{0,1} = -\Pi(x_0 + dx, y_0 + dy, z_0 + dz) + \Pi(x_0, y_0, z_0) = -d\Pi$  (с точност до безкрайно малки величини от по-висок ред)

Елементарната работа, извършена за пътя  $M_0 M'$ , е  $\delta W = F_x dx + F_y dy + F_z dz$

$$\text{тогава } F_x dx + F_y dy + F_z dz = -\left(\frac{\partial \Pi}{\partial x} dx + \frac{\partial \Pi}{\partial y} dy + \frac{\partial \Pi}{\partial z} dz\right)$$

$$(F_x + \frac{\partial \Pi}{\partial x})dx + (F_y + \frac{\partial \Pi}{\partial y})dy + (F_z + \frac{\partial \Pi}{\partial z})dz = 0$$

Но диференциалите  $dx, dy, dz$  са произволни и независими един от друг, а (3) е винаги изпълнено, което води до равенство на нула на коефициентите пред тях, или  $F_x = -\frac{\partial \Pi}{\partial x}$ ,  $F_y = -\frac{\partial \Pi}{\partial y}$ ,  $F_z = -\frac{\partial \Pi}{\partial z}$ .

результат: Работата на сила в потенциално силово поле при преместване на точка от начално до крайно положение е равна на намаляване на потенциалната енергия между двете положения на точката.

потенциалната енергия се определя като разлика на стойностите на функцията  $\Pi(x, y, z)$  в две точки, т.е. с точност до някаква адитивна функция; тогава в начално положение може да се приеме, че  $\Pi(x_0, y_0, z_0) = 0$  или

$$\Pi(x, y, z) = -W_{0,1} = W_{1,0} \quad (4)$$

- *потенциалната енергия в дадена точка от силово поле е равна на работата, която биха свършили силите на полето при преместване на точката от даденото положение в начално положение*
- изопотенциална повърхност: потенциалната енергия има едно и също значение
- Потенциалната енергия характеризира свойството на силовото поле да върши работа. В потенциалното поле силата е насочена по нормалата към изопотенциалната повърхност, като посоката е към намаляване на потенциалната енергия. Големината на тази сила е равна на производната на потенциалната енергия по направление на нормалата.

- обобщение за система материални точки: сумиране на елементарните работи за всички точки, като  $F_{ix} = -\frac{\partial \Pi}{\partial x_i}$ ,  $F_{iy} = -\frac{\partial \Pi}{\partial y_i}$ ,  $F_{iz} = -\frac{\partial \Pi}{\partial z_i}$ , т.e.

$$\delta W = \sum_{i=1}^n (F_{ix} dx_i + F_{iy} dy_i + F_{iz} dz_i) = - \sum_{i=1}^n \left( \frac{\partial \Pi}{\partial x_i} dx_i + \frac{\partial \Pi}{\partial y_i} dy_i + \frac{\partial \Pi}{\partial z_i} dz_i \right) \quad \text{и след}$$

интегриране:  $W_{1,2} = \Pi_1 - \Pi_2$

- Работата на потенциалните сили при переход на системата от едно положение в друго се определя от намаляването на потенциалната енергия от стойността ѝ в началното положение до стойността ѝ в крайно положение.

## 2. Потенциални силови полета.

- потенциална енергия на полето на силата на тежестта
  - избор на координатна система, така че оста  $Oz$  е противоположна на земното притегляне; за точка с маса  $m$  и тегло  $G$ :  $G_x = 0$ ,  $G_y = 0$ ,  $G_z = -G = -mg$  и
  - $\delta W = -d\Pi \approx -Gdz = -mgdz$ ,  $\Pi = Gz = mgz$  (5)
  - за система материални точки

$$\delta W = \sum_{i=1}^n (-G_i dz_i) = \sum_{i=1}^n (-m_i g dz_i), \Pi = \sum_{i=1}^n (G_i z_i) = g \sum_{i=1}^n m_i z_i = g M z_C = G z_C \quad (6)$$

- при переход между две състояния  $W_{1,2} = \Pi_1 - \Pi_2 = G(z_{C1} - z_{C2}) = Mg(z_{C1} - z_{C2})$ ;
- работата не зависи от траекториите на точките от системата; изопотенциалните повърхности са хоризонтални равнини, а силовите линии – вертикални прави
- потенциална енергия на еластично деформирано тяло – пример за пружина  
В случая на разтягната пружина на разстояние  $x$  от естественото ѝ (недеформирано) състояние потенциалната енергия се определя от работата на силите при връщане на пружината в това недеформирано състояние

$$\Pi(x) = \int_x^0 F_x dx = -c \int_x^0 x dx = c \int_0^x d \frac{x^2}{2} = \frac{1}{2} cx^2 \quad (7)$$

- аналогично за тяло, подложено на усукване ( $\varphi$  - ъгъл на усукване;  $k$  коефициент на еластичност)

$$\Pi = \frac{1}{2} k \varphi^2 \quad (8)$$

- потенциална енергия на взаимно привличащи се маси

Нека точка  $M$  с маса  $m$  и радиус-вектор  $\mathbf{r}$  се намира в поле на привличане, създавано от точки, които се намират в положение  $M_i$  ( $i = 1, \dots, n$ ) и имат маси  $m_i$

и радиус-вектори  $\mathbf{r}_i$ . На точка  $M$  действа съвкупност от сили  $\mathbf{F}_i = f m m_i \frac{\mathbf{r}_i - \mathbf{r}}{|\mathbf{r}_i - \mathbf{r}|^3}$ ,

където  $(\mathbf{r}_i - \mathbf{r})$  е радиус-векторът на  $M_i$  относно  $M$ ; респективно  $|\mathbf{r} - \mathbf{r}_i|$  е

разстоянието между точките, а  $f$  - константа на привличане. За преместване  $d\mathbf{r}$  елементарната работа на силите  $\mathbf{F}_i$  е

$$\begin{aligned}\delta W &= fm \sum_{i=1}^n m_i \frac{\mathbf{r}_i - \mathbf{r}}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_i|^3} d\mathbf{r} = -fm \sum_{i=1}^n m_i \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}_i}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_i|^3} d(\mathbf{r} - \mathbf{r}_i) = -fm \sum_{i=1}^n m_i \frac{d|\mathbf{r} - \mathbf{r}_i|^2}{2|\mathbf{r} - \mathbf{r}_i|^3} = \\ &= fmd \left( \sum_{i=1}^n \frac{m_i}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_i|} \right); \text{ или } \Pi = -fm \sum_{i=1}^n \frac{m_i}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_i|}\end{aligned}\quad (9)$$

Всяко събирамо в (9) представлява потенциалната енергия, „създавана“ от наличието на маса  $m_i$  положение  $M_i$  на полето. Това може да се каже и за самата

$$\text{точка } M \text{ относно всяка от другите точки, т.е. } \Pi_{ij} = -f \frac{m_i m_j}{|\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j|} - f \frac{m_i m_j}{r_{ij}} \quad (10)$$

Или потенциалната енергия  $\Pi_{ij}$  на две привличащи се маси се дава с (10).

- за цялата система от всички точки (след сумиране по всички маси):

$$\Pi = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \Pi_{ij}, \quad (i \neq j) \quad (11)$$

### 3. Закон за запазване на механичната енергия. $33ME$

- от теоремата за изменение на кинетичната енергия на система материални точки (интегрална форма;  $W_{1,2}$  - сумата от работите на *всички* сили, действащи на системата за крайно преместване):  $T_2 - T_1 = W_{1,2}$
- но работата на потенциалните сили при преход на системата от едно положение в друго се определя от намаляването на потенциалната енергия от стойността ѝ в началното положение до стойността ѝ в крайно положение:  $W_{1,2} = \Pi_1 - \Pi_2$
- тогава за потенциалните сили:  $T_2 - T_1 = \Pi_1 - \Pi_2 \quad (12)$
- при наличие и на непотенциалните сили (наред с потенциалните сили):

$$T_2 - T_1 = \Pi_1 - \Pi_2 + W_{1,2} + W'_{1,2}, \quad (13)$$

където  $W_{1,2}$  е работата на непотенциалните външни сили, а  $W'_{1,2}$  - работата на непотенциалните вътрешни сили

- в диференциална форма (13) приема вида  $dT = -d\Pi + \delta W + \delta W'$   $(14)$
- от (12) следва  $T_1 + \Pi_1 = T_2 + \Pi_2 \quad (15)$

*При движение в потенциално поле сумата от кинетичната и потенциалната енергия на дадена система остава постоянна.*

- означение: пълна механична енергия  $E = T + \Pi$
- Закон за запазване на механичната енергия:  $E = \text{const}$   $(16)$

*Ако една система се движи под действие само на потенциални сили, нейната пълна механична енергия през цялото време на движението запазва своята стойност.*

- От математическа гледна точка (16) е един първи интеграл на уравненията на движение (интеграл на енергията); величината на константата се определя от задаване на координатите и скоростите на системата в някое положение, в частност – в началото на движението (начални условия). В (16) не се съдържат ускорения.
- На практика при движението съществуват и други въздействия – съпротивление, триене, явления с немеханична природа и т.н. Законът за запазване на механичната енергия не е „в чист вид“ – реалното движение е резултат от наслагване на различни процеси, в които движението в потенциално поле има по-малка или по-голяма роля.

#### 4. Връзки. Класификация на връзките.

- обобщени координати: параметри, еднозначно определящи положението на дадена механична система в пространството
- примери:
  - система от  $n$  на брой материални точки: координатите им  $(x_i, y_i, z_i)$  ( $i = 1, \dots, n$ )
  - твърдо тяло: координатите  $(x_0, y_0, z_0)$  на негова точка (полюс) и три Ойлерови ъгли, описващи въртенето около полюса
- общ случай:  $q_i$ , ( $i = 1, \dots, r$ ) - брой обобщени координати; тогава

$$x_i = x_i(q_s), y_i = y_i(q_s), z_i = z_i(q_s), (i = 1, \dots, n), (s = 1, \dots, r) \quad (17)$$

- в случай на несвободна система, обобщените координати и производните им - обобщените скорости  $\dot{q}_i$ , се подчиняват на ограничителни условия, наречени *връзки*; аналитично връзките се изразяват с равенства или неравенства
- видове връзки:
  - кинематични: израз, свързващ времето, координатите и скоростите

$$\Phi_a(t, q_i, \dot{q}_i) = 0, (i = 1, \dots, r) \quad (18)$$

- стационарни: времето *не влиза явно* в уравнението на връзките
- нестационарни: времето *влиза явно* в уравнението на връзките
- холономни: не съдържат обобщени скорости или те могат да се интегрират (такива връзки се наричат още *интегруеми връзки*)
- нехолономни: обобщени скорости - в тях обобщените скорости не могат да се интегрират (*неинтегруеми връзки*)

Докато холономните връзки налагат ограничения само между обобщените координати (след евентуално интегриране), нехолономните налагат ограничения между координатите и скоростите.

- пример: математическо махало с променлива дължина

Тежка точка е закачена с връв, горният край на която минава през отверстие, така че връвта може да изменя дължината си  $l$  по някакъв зададен закон.

Уравнението на връзката, налагашо ограничения върху координатите  $x$  и  $y$  на точката (във вертикална равнина), има вида  $x^2 + y^2 = l^2(t)$ , т.e. - нехолономна. Ако обаче  $l = const$ , връзката става холономна и стационарна -  $x^2 + y^2 = l^2$ .

- неудържащи връзки: при някакво условие „губят“ значението си и налаганото ограничение изчезва – аналитично се изразяват чрез неравенства

Доколкото неудържащите връзки в едно направление запазват наложените ограничения, а в друго – не, се наричат *едностранни*; в тази терминология удържащите връзки (от тип равенство) се наричат *двустрани*.

- пример:  $x^2 + y^2 \leq l^2$  - математическо мащало с неразтеглива връв; или  $x^2 + y^2 \geq l^2$  - тежка точка се движи по външната повърхност на сфера

## 5. Възможни премествания на система от тела. Степени на свобода.

- определение: *възможни премествания* - множеството от безкрайно малки премествания на точки от дадена система, съвместими с наложените на системата връзки. В частност в това множество влизат и *действителните* премествания на точките под действието на приложените към системата сили.
- определение: *виртуални премествания* - безкрайно малки премествания на точки от дадена система, съвместими с наложените връзки, като връзките се считат фиксиранi в даден момент
- разлика между виртуалните и възможните премествания – в класа на възможните премествания влизат и движенията, обусловени от изменението на самите връзки с времето
- при стационарни връзки виртуалните и възможните премествания нямат разлика и са едно и също по смисъл понятие
- геометрична интерпретация на виртуалните премествания – съвкупност от безкрайно малки вектори, зависеща само от структурата на фиксираните в даден момент връзки („втвърдени“ връзки) – тук времето се разглежда като параметър, фиксиран в дадено състояние на връзките, а не като основен аргумент в съотношенията, които се удовлетворяват от виртуалните премествания
- аналитични условия за виртуалните премествания (аналитично изразяване)  
Нека  $f(t, x, y, z, \dots)$  е някаква функция на аргументите  $(t, x, y, z, \dots)$ . Безкрайно малките изменения на функцията вследствие на безкрайно малките изменения на нейните аргументи се дава с диференциала  $df$ , т.e.

$$df = \frac{\partial f}{\partial t} dt + \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz + \dots \quad (19)$$

Ако сега аргументът  $t$  е фиксиран (като параметър), а  $(x, y, z, \dots)$  са независимо изменящи се величини (не зависят от  $t$ ), безкрайно малкото изменение на функцията се дефинира като *вариация*  $\delta f$  на тази функция, т.e.

$$\delta f = \frac{\partial f}{\partial x} \delta x + \frac{\partial f}{\partial y} \delta y + \frac{\partial f}{\partial z} \delta z + \dots , \quad (20)$$

където  $(\delta x, \delta y, \delta z, \dots)$  се наричат вариации на аргументите

- Нека положението на система от точки  $M_i$  ( $i = 1, \dots, n$ ) се определя от координатите им  $(x_i, y_i, z_i)$ , като на системата са наложени холономни връзки

$$\Phi_\alpha(t, x_1, y_1, z_1, \dots, x_n, y_n, z_n) = 0, \quad (\alpha = 1, \dots, r) \quad (21)$$

- диференциране на последния израз: (пълна производна по времето) - стига се до

$$\frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial t} dt + \sum_{i=1}^n \left( \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial x_i} dx_i + \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial y_i} dy_i + \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial z_i} dz_i \right) = 0, \quad (\alpha = 1, \dots, r) \quad (22)$$

или може да се каже по друг начин, че преместванията  $(dx_i, dy_i, dz_i)$  удовлетворяват ограниченията на връзките, записани във вида (22)

- виртуалните премествания удовлетворяват съотношенията

$$\sum_{i=1}^n \left( \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial x_i} \delta x_i + \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial y_i} \delta y_i + \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial z_i} \delta z_i \right) = 0, \quad (\alpha = 1, \dots, r) \quad (23)$$

*Ако холономните връзки са стационарни, изразите (22) и (23) не се различават.*

- пример: математическо махало с постоянна дължина  $l = const$ ,  $x^2 + y^2 = l^2$ 
  - виртуалните премествания удовлетворяват съотношенията  $x \delta x + y \delta y = 0$   $\quad (24)$
  - при променлива  $l = l(t)$  възможните премествания удовлетворяват връзката  $xdx + ydy = ldl = l \dot{l} dt$ , като виртуалните премествания отново се дават с (24)
- пример: две точки  $M_1$  и  $M_2$ , съединени с твърда връзка (прът с дължина  $r_{12}$ )
 

Едната от точките може да има произволно безкрайно малко преместване, докато втората – само такова движение, при което проекцията на преместването ѝ по направлението на пръта е равна на проекцията на преместването първата точка по направлението на пръта. Аналитично това условие се получава чрез диференциране на уравнението на стационарната връзка

$$(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2 = r_{12}^2,$$

т.e.  $(x_2 - x_1)(dx_2 - dx_1) + (y_2 - y_1)(dy_2 - dy_1) + (z_2 - z_1)(dz_2 - dz_1) = 0$ ,

$$x_2 dx_2 + y_2 dy_2 + z_2 dz_2 = x_1 dx_1 + y_1 dy_1 + z_1 dz_1 \quad - \text{ или } \text{последното съотношение е еквивалентно на равенство на скаларните произведения на векторите } \mathbf{r}_{12} d\mathbf{r}_2 = \mathbf{r}_{12} d\mathbf{r}_1, \text{ където } \mathbf{r}_{12} \text{ е векторът с начало } M_1 \text{ и край } M_2.$$
- нека положението на система материални точки се определя чрез  $r$  на брой обобщени координати, подчинени на холономни връзки

$$\Phi_\alpha(t, q_1, q_2, \dots, q_r) = 0, \quad (\alpha = 1, \dots, s) \quad (25)$$

За възможните премествания  $dq_i$ , уравненията на връзките (25) дават условието

$$\frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial t} dt + \sum_{i=1}^r \left( \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial q_i} dq_i \right) = 0, \quad (\alpha = 1, \dots, s) \quad (26)$$

Виртуалните премествания  $\delta q_i$  удовлетворяват условието

$$\sum_{i=1}^r \left( \frac{\partial \Phi_\alpha}{\partial q_i} \delta q_i \right) = 0, \quad (\alpha = 1, \dots, s) \quad (27)$$

Равенствата (26) се получават чрез диференциране на (25), докато равенствата (27) - чрез *вариране* на (25) (вариационна производна).

- Колкото повече са условията върху безкрайно малките премествания, налагани от наличието на връзки, толкова по-малко свобода имат движенията – това свойство се характеризира с броя на степените на свобода.  
*степени на свобода:* брой независими координати на системата, допускащи произволни вариации
  - ❖ Само в случая на холономни системи броят на степените на свобода съвпада с броя на независимите обобщени координати. Например за система от  $n$  точки, подчинени на  $s$  холономни връзки, броят на степените на свобода е

$$k = 3n - s \quad (28)$$

- примери: точка, движеща се по повърхнина – 2 степени на свобода; точка, движеща се по крива – една степен на свобода; система от две свързани с твърда връзка точки – 5 степени на свобода ( $n = 2, s = 1, k = 3.2 - 1 = 5$ )
- В общия случай, когато положението на една система се определя от  $r$  броя обобщени координати, подчинени на  $s$  холономни връзки, степените на свобода са
- примери:

свободно твърдо тяло - ( $r = 6, s = 0, k = 6$ ), 6 степени на свобода;  
тяло с неподвижна точка – 3 степени на свобода;  
тяло, извършващо равнинно движение – 3 степени на свобода  
механизми или машини, които са сложни несвободни системи с холономни връзки, обикновено имат една степен на свобода – конструкцията им е такава, че движението се определя от задвижваща система (двигател с редуктор, задвижващ вал или директно задвижване); ъгълът на завъртане в случая на задвижващ вал може да се приеме за обобщена координата (една степен на свобода)