

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, *еднозначно 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*: Необходимото 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 еднозначна 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.е. $F_x = -\frac{\partial \Pi}{\partial x}$, $F_y = -\frac{\partial \Pi}{\partial y}$, $F_z = -\frac{\partial \Pi}{\partial z}$
- 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 вярност 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 $\delta W = F_x dx + F_y dy + F_z dz$

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

$$\left(F_x + \frac{\partial \Pi}{\partial x} \right) dx + \left(F_y + \frac{\partial \Pi}{\partial y} \right) dy + \left(F_z + \frac{\partial \Pi}{\partial z} \right) dz = 0 \quad (3)$$

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
$$F_x = -\frac{\partial \Pi}{\partial x}, \quad F_y = -\frac{\partial \Pi}{\partial y}, \quad F_z = -\frac{\partial \Pi}{\partial z}.$$

- резултат: Работата на сила в потенциално силово поле при преместване на точка от начално до крайно положение е равно 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.е.

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

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

- Работата на потенциалните сили при 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.

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
 - $\delta W = -d\Pi = -Gdz = -mgdz$, $\Pi = Gz = mgz$ (5)
 - за система материални точки

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

- при преход 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 деформируемо тяло – пример за пружина

В случая на разтегната 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 (φ - 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 $\mathbf{F}_i = fmm_i \frac{\mathbf{r}_i - \mathbf{r}}{|\mathbf{r}_i - \mathbf{r}|^3}$,

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

$$\text{точката } M \text{ спрямо всяка от другите точки: } \Pi_{ij} = -f \frac{m_i m_j}{|\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j|} = -f \frac{m_i m_j}{r_{ij}} \quad (10)$$

Или потенциалната енергия Π_{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.

- 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: $T_2 - T_1 = \Pi_1 - \Pi_2$ (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 $T_1 + \Pi_1 = T_2 + \Pi_2$ (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: $E = const$ (16)

Ако една система се движи под въздействие 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

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

- 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 отворстие, така че връвта може да изменя дължината си l по някакъв зададен закон.

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

- неударящи връзки: при някакво условие „губят“ значението си и налаганото ограничение изчезва – аналитично се изразяват чрез неравенства
Доколкото неударящите връзки в едно направление запазват наложените ограничения, а в друго – не, се наричат *едностранни*; в тази терминология ударящите връзки (от тип равенство) се наричат *двустранни*.
- пример: $x^2 + y^2 \leq l^2$ - математическо махало 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 фиксирани 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.е.

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

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* δf на тази функция, т.е.

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

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 $x\delta x + y\delta y = 0$ (24)
 - при променлива $l = l(t)$ възможните премествания удовлетворяват връзката $x\delta x + y\delta y = l\delta l = l\dot{l}dt$, 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.е.

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

$$x_2 dx_2 + y_2 dy_2 + z_2 dz_2 = x_1 dx_1 + y_1 dy_1 + z_1 dz_1 \quad - \text{или последното}$$
 съотношение е еквивалентно на равенство на скаларните произведения на векторите $\mathbf{r}_{12} d\mathbf{r}_2 = \mathbf{r}_{12} d\mathbf{r}_1$, където \mathbf{r}_{12} е векторът с начало M_1 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 δq_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 поповърхнина – 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 ($n = 2, s = 1, k = 3 \cdot 2 - 1 = 5$)
- В общия случай, когато положението на една система се определя от r броя обобщени координати, подчинени на s холономни връзки, степените на свобода са

$$k = r - s \quad (29)$$

- 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); тгълът на завъртане в случая на

задвижващ вал може да се приеме за обобщена координата (една степен на свобода)