

**Problem 1.)**

Consider a two-dimensional anisotropic oscillator. The Hamiltonian of the system is

$$H(p_x, p_y, x, y) = \frac{p_x^2 + p_y^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega_x^2 x^2 + \frac{1}{2}m\omega_y^2 y^2.$$

- a.) Write down the full (time dependent) Hamilton-Jacobi equation for the system.
- b.) The Hamiltonian does not depend on time, therefore the Hamilton-Jacobi equation can be separated using the form  $S(x, y, t) = S_0(x, y, E) - Et$ . Write down the shortened Hamilton-Jacobi equation for  $S_0$ .
- c.) Separate further the function  $S_0$ , i.e. search the solution in the form  $S_0(x, y, E, \alpha) = S_x(x, E, \alpha) + S_y(y, E, \alpha)$ .  
Write down the equations for  $S_x$  and  $S_y$ . Denote the new constant by  $\alpha$ .
- d.) Determine the functions  $S_x$ ,  $S_y$ , and express the full solution  $S(x, y, E, \alpha, t)$  of the Hamilton-Jacobi equation.
- e.) The particle is initially ( $t = 0$ ) at the position  $x=x_0$  and  $y=y_0$ , and has zero momentum. Determine the values of  $E$  and  $\alpha$ .
- f.) How can one get the  $x(t)$ ,  $y(t)$  solutions of the equations of motion, using  $S(x, y, E, \alpha, t)$ ? (Don't calculate it! It's a lengthy calculation.)

**Problem 2.)**

Two identical particles of mass  $m$  are connected by a spring whose spring-constant is  $D$ . The particles can move along the  $x$  axis. The Hamiltonian of the system is

$$H(x_1, x_2, p_1, p_2) = \frac{p_1^2}{2m} + \frac{p_2^2}{2m} + \frac{1}{2}D(x_1 - x_2)^2.$$

- a.) Write down the full (time dependent) Hamilton-Jacobi equation for the system.
- b.) The Hamiltonian does not depend on time, therefore the Hamilton-Jacobi equation can be separated using the form  $S(x_1, x_2, t) = S_0(x_1, x_2, E) - Et$ . Write down the shortened Hamilton-Jacobi equation for  $S_0$ .
- c.) The separation cannot be done using the coordinates  $x_1, x_2$ . Transform the equation to the new variables  $X = \frac{x_1 + x_2}{2}$ ,  $y = x_1 - x_2$  and rewrite the equation of b.) using these variables.
- g.) Separate the  $S_0$  function as  
 $S_0(X, y, E, \alpha) = S_X(X, E, \alpha) + S_y(y, E, \alpha)$ !  
Write down the equations for  $S_X$  and  $S_y$ ? Denote the new constant by  $\alpha$ .
- d.) Determine the functions  $S_X$  and  $S_y$ .
- e.) Knowing the initial conditions  $(x_{1,0}, x_{2,0}, p_{1,0} \text{ és } p_{2,0})$  determine the values of the  $\alpha$  and  $E$  parameters.

**Problem 3.)**

Consider the following generalized oscillator, that is described by a power-law potential with exponent  $\alpha > 0$ .

$$H(p, x) = \frac{p^2}{2m} + k|x|^\alpha$$

- a.) Draw the contour lines  $H(p, x) = E$  on the  $p$ - $x$  plane.
- b.) Determine the integral that equals the phase-surface bounded by the contour-lines. Denote it by  $2\pi I$ .
- c.) Usually the integral cannot be analytically determined. The best we can do is to determine the (power-law) dependence on the parameters  $E$ ,  $m$ , and  $k$ . Performing appropriate variable transformations make the integral dimensionless, i.e. collect all the dependence on

the parameters outside the integral. In this case the value of the dimensionless integral is only a number, that can be calculated numerically.

- d.) By the derivation of  $I(E)$  determine the period of the oscillation as a function of the parameters.
- 

#### Problem 4.)

Two identical bodies can move along the x axis in a box. The two bodies are attached to the walls through two springs with spring constant D, and there is also a spring between the two bodies. The Hamiltonian of the system is

$$D = \frac{1}{2m} p_1^2 + \frac{1}{2m} p_2^2 + \frac{1}{2} Dx_1^2 + \frac{1}{2} Dx_2^2 + \frac{1}{2} D(x_2 - x_1)^2.$$

- a.) Write down the shortened Hamilton-Jacobi equation for the system.  
b.) The equation is not separable immediately, using the variables  $x_1$  and  $x_2$ . Transform to the

new variables  $X = \frac{x_1 + x_2}{2}$  and  $Y = x_2 - x_1$ . Show that the equation is now separable.

Perform the separation.

- c.) By fixing the two constants ( $E$  and  $\alpha$ ) determine the canonical pairs of  $X$  and  $Y$ , i.e. the functions  $P_X(X, E, \alpha)$  and  $P_Y(Y, E, \alpha)$ . Show that these are ellipses in the planes  $X-P_X$  and  $Y-P_Y$ .  
d.) Determine the corresponding action variables ( $I_X$  and  $I_Y$ ) as functions of  $E$  and  $\alpha$ .  
e.) Invert the relations of d.), i.e. express the values of  $E$  and  $\alpha$  as functions of  $I_X$  and  $I_Y$ .  
f.) Determine the oscillation frequencies in the system. Is the motion of the system periodic for any initial conditions?
- 

#### 5.) Feladat

The „adiabatic invariance” of the action variable is an interesting theorem of Hamiltonian mechanics. The theorem, whose proof can be found in [1,2]), states that in a system with one degree of freedom the value of the action variables remains constant, even if we slowly change the parameters of the system, i.e. the Hamiltonian is (slightly) time-dependent.

The understanding of the theorem is easier, if we introduce a time-dependent parameter in the Hamiltonian, i.e.

$$H = H(p, q, \lambda(t)).$$

The action variable at a given value of  $\lambda$  can be determined by calculating the phase-surface bounded by the equienergetic contour,  $2\pi I(\lambda, E) = \oint p(E, q, \lambda) dq$ . The theorem states, that if  $\lambda$ -t varies slowly and smoothly, then the value of  $I$  remains constant.

Consider a pendulum, where we slowly shrink the length of the pendulum. The Hamiltonian of the system for small amplitudes is

$$H(p, \varphi, l(t)) = \frac{p^2}{2ml^2(t)} + \frac{1}{2} mgl(t)\varphi^2.$$

- a.) For a given length  $l$  determine the action variable  $I(l, E)$ .  
b.) We start from a small initial (angular) amplitude  $A$ , when the length of the pendulum is  $l_0$ . Then we slowly shrink the length of the pendulum to  $l_0/2$ . What is the final angular momentum of the pendulum?

[1] H. Goldstein, „*Classical Mechanics*”

[2] Clive G Wells and Stephen T C Siklos, Eur. J. Phys. **28**, 105 (ArXiV:physics/0610084)

**1.) Feladat**

Tekintse a kétdimenziós anizotróp harmonikus oszcillátor problémáját! A rendszer Hamilton-függvénye:

$$H(p_x, p_y, x, y) = \frac{p_x^2 + p_y^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega_x^2 x^2 + \frac{1}{2}m\omega_y^2 y^2$$

- a.) Írja fel a rendszer teljes (időfüggő) Hamilton-Jacobi egyenletét!
- b.) Mivel a Hamilton-függvény nem függ explicit módon az időtől, keresse az  $S$  függvényt  
 $S(x, y, t) = S_0(x, y, E) - Et$  alakban, ahol  $E$  egy állandó! Milyen egyenletet elégít ki az  $S_0$  függvény?
- c.) Szeparálja az  $S_0$  függvényt, azaz keresse az alábbi alakban a megoldást:  
 $S_0(x, y, E, \alpha) = S_x(x, E, \alpha) + S_y(y, E, \alpha)$ !  
Milyen egyenleteket elégít ki  $S_x$  és  $S_y$ ? A megjelenő új állandót  $\alpha$ -val jelöltük.
- d.) Adja meg az  $S_x$ ,  $S_y$  függvényeket, és ezzel a Hamilton-Jacobi egyenlet teljes  $S(x, y, E, \alpha, t)$  megoldását!
- e.) A  $t = 0$  időpontban a tömegpont az  $x=x_0$  és  $y=y_0$  kezdőpontból indult zérus impulzussal.  
Adja meg az  $E$  és  $\beta$  paraméterek értékeit!
- f.) Hogyan nyerhetjük  $S(x, y, E, \alpha, t)$ , és a kezdeti feltételek ismeretében az  $x(t)$   $y(t)$  megoldásokat? (Nem kell végigszámolnia, nagyon hosszadalmas!)

**2.) Feladat**

Két azonos  $m$  tömegű tömegpontot egy  $D$  rugóállandójú rugó köt össze, a tömegpontok az  $x$  tengely mentén mozoghatnak, a rendszer Hamilton-függvénye az alábbi:

$$H(x_1, x_2, p_1, p_2) = \frac{p_1^2}{2m} + \frac{p_2^2}{2m} + \frac{1}{2}D(x_1 - x_2)^2$$

- a.) Írja fel a rendszer teljes (időfüggő) Hamilton-Jacobi egyenletét!
- b.) Mivel a Hamilton-függvény nem függ explicit módon az időtől, keresse az  $S$  függvényt  
 $S(x_1, x_2, t) = S_0(x_1, x_2, E) - Et$  alakban, ahol  $E$  egy állandó! Milyen egyenletet elégít ki az  $S_0$  függvény?
- c.) Láthatóan a további  $x_1, x_2$  szerinti szeparálást nem tudja közvetlenül elvégezni. Térjünk át az egyenletben az  $X = \frac{x_1 + x_2}{2}$ ,  $y = x_1 - x_2$  változókra, azaz írja fel a b.) feladatban nyert  $S_0$ -ra vonatkozó egyenletet az  $X$  és  $y$  változók szerint!
- d.) Szeparálja az  $S_0$  függvényt az alábbi alakban:  
 $S_0(X, y, E, \alpha) = S_X(X, E, \alpha) + S_y(y, E, \alpha)$ !  
Milyen egyenletet elégít ki  $S_X$  és  $S_y$ ? A megjelenő új állandót jelölje  $\alpha$ -val!
- e.) Adja meg az  $S_X$  és  $S_y$  függvényeket!
- f.) A kezdeti feltételek ( $x_{1,0}$ ,  $x_{2,0}$ ,  $p_{1,0}$  és  $p_{2,0}$ ) ismeretében adja meg az  $\alpha$  és  $E$  paraméterek értékét!

**3.) Feladat**

Tekintsük az alábbi,  $\alpha > 0$  kitevőjű hatványfüggvény szerint változó potenciálban mozgó részecske esetét:

$$H(p, x) = \frac{p^2}{2m} + k|x|^\alpha$$

- a.) Rajzoljuk fel a p-x síkra a  $H(p, x) = E$  szintvonalakat.
- b.) Adjuk meg a szintvonalak által közrefogott „fázis-területet” meghatározó integrált! Ezt jelöljük  $2\pi I$ -vel!
- c.) Az integrált általában nem tudjuk egzaktul elvégezni, de érdekes kérdés lehet az  $E$ ,  $m$ , és  $k$  paraméterektől való függés meghatározása. Megfelelő változócserevel dimenziótlanítsuk

az integrált, azaz érjük el, hogy a paramétereiktől való függés kerüljön az integrál elé. Az integrál értéke ekkor csupán egy szám, numerikusan könnyen meghatározható.

- d.) Az  $I(E)$  függvény deriválásával fejezzük ki a rezgés periódusidejét!
- 

#### 4.) Feladat

Két tömegpont az  $x$  tengely mentén mozoghat egy dobozban. A tömegpontokat külön-külön  $D$  rugóállandójú rugóval a falhoz kötöttük, és közéjük is egy  $D$  állandójú rugót tettünk. A rendszert leíró Hamilton-függvény:

$$D = \frac{1}{2m} p_1^2 + \frac{1}{2m} p_2^2 + \frac{1}{2} D x_1^2 + \frac{1}{2} D x_2^2 + \frac{1}{2} D (x_2 - x_1)^2$$

- a.) Írjuk fel a rendszer időfüggetlen (rövidített) Hamilton-Jacobi egyenletét!  
 b.) Láthatóan az egyenlet az  $x_1$  és  $x_2$  koordinátákban nem szeparálható. Térjünk át az  $X = \frac{x_1 + x_2}{2}$  és  $Y = x_2 - x_1$  változókra. Mutassuk meg, hogy most már szeparálható a Hamilton-Jacobi egyenlet!  
 c.) A megjelenő két konstans ( $E$  és  $\alpha$ ) rögzítése mellett határozzuk meg az  $X$ -hez és  $Y$ -hez kanonikusan konjugált impulzust, azaz a  $P_X(X, E, \alpha)$  és  $P_Y(Y, E, \alpha)$  függvényeket! Mutassuk meg, hogy ezek az  $X$ - $P_X$  és  $Y$ - $P_Y$  síkon ellipszisek!  
 d.) Határozzuk meg az  $I_X$  és  $I_Y$  hatásváltozók értékét  $E$  és  $\alpha$  függvényében!  
 e.) Invertáljuk az összefüggést, fejezzük ki az  $E$  és  $\alpha$  konstansokat  $I_X$  és  $I_Y$  függvényében!  
 f.) Határozzuk meg a rendszer rezgési frekvenciáit! Periodikus-e (tetszőleges kezdőfeltétel esetén) a rendszer mozgása?
- 

#### 5.) Feladat

A hamiltoni mechanika egy igen szép tétele a hatásváltozó „adiabatikus invarianciája”. A téTEL (amit itt nem bizonyítunk, a bizonyításért lásd [1,2]) kimondja, hogy amennyiben egy egy szabadsági fokú rendszer Hamilton-függvénye függ az időtől, de az időfüggés lassú, úgy a rendszer úgy mozog, hogy a korábban bevezetett I hatásváltozó időben állandó.

A téTEL értelmezését megkönnyíti, ha feltesszük, hogy a Hamilton-függvényben van valamilyen paraméter, ami lassan változik az idő függvényében, azaz:

$$H = H(p, q, \lambda(t))$$

A hatásváltozót tetszőleges  $\lambda$  paraméterérték mellett definiálhatjuk úgy, hogy rögzítjük  $\lambda$ -t, és ekkor kiszámítjuk egy periódusra a fázistrájektória által körülölelt  $2\pi I(\lambda, E) = \oint p(E, q, \lambda) dq$  területet. A téTEL azt állítja, hogy ha  $\lambda$ -t elegendően lassan (és simán) változtatjuk egy  $\lambda_1$  értékről valamilyen  $\lambda_2$  értékre, úgy I értéke nem változik.

Tekintsünk egy matematikai ingát, ahol az inga szálának hosszát az idő függvényében lassan rövidítjük. A rendszer Hamilton-függvénye kis kitérések esetén:

$$H(p, \varphi, l(t)) = \frac{p^2}{2ml^2(t)} + \frac{1}{2} mgl(t)\varphi^2$$

- a.) Adott  $l$  ingahossz és  $E$  energia esetén írjuk fel az  $I(l, E)$  hatásváltozót!  
 b.) Tegyük fel, hogy az inga kicsiny  $A$  (szög-)amplitudójú lengést végzett, amikor az inga hossza  $l_0$  volt. Ezután lassan rövidítve elérjük, hogy az inga hossza már csak  $l_0/2$ . Mekkora szögamplitúdóval leng most az inga?

[1] H. Goldstein, „Classical Mechanics”

[2] Clive G Wells and Stephen T C Siklos, Eur. J. Phys. **28**, 105 (ArXiV:physics/0610084)