

### 3.5 力学的エネルギー保存則の応用

ポテンシャルの形と全体の力学的エネルギーが与えられれば、エネルギー保存則を使うことにより、運動方程式を解くのが困難な場合でも定性的な運動の様子がわかる。本節では、この方法で1次元の運動を解析する方法について述べる。

#### 3.5.1 1次元調和振動子の場合

1次元調和振動子は、運動方程式も簡単に解け、その解もよくわかっているのので、ポテンシャルから出発して運動の様子を調べる方法を述べるには都合が良い。

力学的エネルギー( $E$ )は、運動エネルギー( $T$ )とポテンシャルエネルギー ( $U$ ) の和であるが、初期条件で  $E$  が決まれば、運動の間、常にその値は保存する (エネルギー保存則)。

今、 $x$  軸上での1次元の運動を考えると、

$$E = T(x) + U(x) = \text{const.} \quad (3-5-1)$$

と書ける。ここで、 $T(x), U(x)$  は、質点の座標  $x$  での運動エネルギーとポテンシャルである。また、「const.」は constant の略で一定という意味。

質点の質量が  $m$ 、ばね定数が  $k$  の1次元調和振動子の場合、 $T(x), U(x)$  は、

$$T(x) = \frac{1}{2}mv^2, \quad U(x) = \frac{1}{2}kx^2 \quad (3-5-2)$$

であるから、 $E$  は、

$$E = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = \text{const.} \quad (3-5-3)$$

となる。

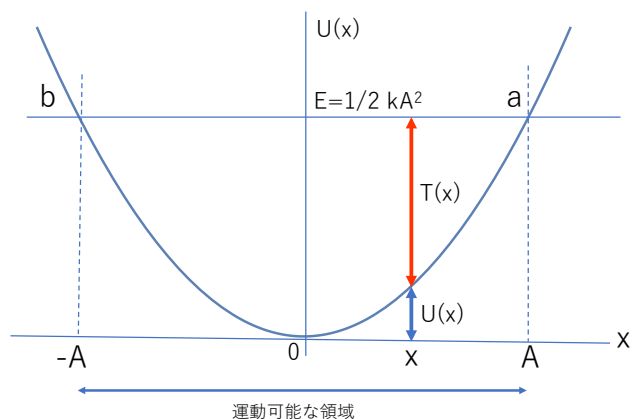
この調和振動子のポテンシャル  $U(x) = \frac{1}{2}kx^2$  (放物線) の図を右下に示した。この図を見ながら、この運動について調べていく。

今、質点をバネの自然長の位置 ( $x=0$ )から $x=A$ 点まで運び、そこで静かに手を離れたとする( $v=0$ )。すると、その点での $T$ は0なので $A$ 点での $E$ は $A$ 点でのポテンシャル  $U(A)$  と同じになる。

その後、 $E$ は運動中、どの点でも常に同じ値を持つことになる。

$$E = U(A) = \frac{1}{2}kA^2 \quad (3-5-4)$$

これを示すため、図の中に、 $x$ 軸と平行で縦軸の値が常に $\frac{1}{2}kA^2$ になるような直線(ba)を記した。



た。

さて、質点が、 $x=A$ から原点の方へ向かって運動したとしよう。その途中の任意の点 $x$ では、その $T$ と $U$ の大きさ（比）は図からすぐに読み取れる。すなわち、 $x$ が減少するにつれ、 $T$ は増大し $U$ は減少していく。 $x=0$ で $T$ は最大、 $U=0$ になった後、 $x<0$ 側に行くと、 $T$ は減少に転じ、 $U$ は増大していく。 $U = \frac{1}{2}kA^2$ になる点( $x=-A$ )で  $T=0$ となる。

これらのことから何がわかるか、以下にまとめる。

(1) 運動可能な範囲と質点の速度（運動エネルギーによる解析）

$$T(x) = \frac{1}{2}mv^2 \text{ であるから}$$

$$T(x) = 0、 \quad v = 0 \text{ 静止する点、}$$

$$T(x) > 0、 \quad v \neq 0 \text{ であるから、運動可能な領域、} T \text{ が大きいほど速度も大きい} \quad (3-5-5)$$

$$T(x) < 0、 \quad v \text{ が虚数になってしまい、運動が禁止されている領域}$$

なることが一般的に言える。もし、全エネルギー $E$ の直線とポテンシャルが2点で交点を持ち、その間で  $E > U$  ( $T > 0$ )ならば、粒子はその2点間の間に閉じ込められた運動をする（一般には振動）だろう<sup>1</sup>。

これを1次元調和振動子に適用して見る。まず、前頁の図より、運動が許される領域は  $-A \leq x \leq +A$  であることがわかる。その外の領域では $T$ が負になるため運動は不可能で、質点は  $-A \leq x \leq +A$  の領域に閉じ込められている。次に、質点の速度について見ると、 $x=A$ では $T=0$ なので静止しているが、 $x$ を小さくしていくと $T$ は大きくなるので速度は次第に増し、 $T$ が最大になる $x=0$ で一番速く、 $x<0$ では減速して、 $x=-A$ で再び静止することがわかる。 $x=0$ での速度は、その点で  $E = T$  であるから  $\frac{1}{2}kA^2 = \frac{1}{2}mv^2$  から  $v = \pm \sqrt{\frac{k}{m}}A$  と求まる。

(2) 力の向きと大きさ（ポテンシャルの傾きの解析）

1次元では、ポテンシャルと力には(3-4-7)式より、

$$F(x) = -\frac{dU(x)}{dx} \quad (3-5-6)$$

の関係があった。幾何学的には  $U(x)$  の曲線の傾きが大きい（急傾斜である）ほど力は大きいことが一般的に言える。また、傾きが0であれば力も0となる。

(3-5-6)式には負の符号がついていることに注意しよう。ポテンシャルの傾きが正であれば、力は $x$ 軸上で負の方を向いているし、傾きが負であれば、力は $x$ 軸上で正の方を向いている。

これを1次元調和振動子に適用すると、前頁の図より、ポテンシャルが $x=0$ で極小になることから傾きは0となり、力も0となる（実際、原点はバネが自然長の位置である）。 $x>0$ の領域では、傾きは常に正で、原点より離れるほど傾きは急になるから、 $x>0$ で力の向きは常に負（原点側を向いている）で、原点より離れるほど力の大きさは大きくなっていく。 $x<0$ の領域では逆になり、傾きが常に負なので、力の向きは常に正（やはり原点側を向いている）で、原点よ

<sup>1</sup> 束縛状態とも言う。

り離れるほど力の大きさは大きくなっていく。こうして、原点より離れると、力は常に原点向きに発生し、その大きさは、離れるほど大きくなっていく（これは「復元力」と言えるだろう）。

前ページに示された図のポテンシャルの形から読み取った1次元調和振動子の運動をまとめるため、再度、運動を $x=A$ の点から順に追っていくことにする。 $x=A$ の点では、静止しているが、力は負の方向に働いているため、質点は $x$ 軸負の向きに加速され始める。Tは増加するため、速さは増え続け、Tが最大である  $x=0$  で速さも最大になる。 $x<0$ の領域に入るとポテンシャルの傾きが変わり、力は正の向きに働き始める。これにより次第に減速されていく。そのことは $x<0$ でTが次第に小さくなることからわかる。そして、 $x=-A$ で $T=0$ となり静止する。しかし、その点で、力は正の向きに向いているため、質点は正の向きに加速され始める。原点で最大の速度を持った後、 $x>0$ ではポテンシャルの傾きが変わり、力は負の向きに働き始めるので、減速し始め、 $x=A$ で再度静止することになる。これ以降は、同じことが繰り返されるので、粒子は  $-A \leq x \leq +A$  の領域に閉じ込められ（束縛され）、周期的な運動（振動）をすることがわかる。

この時点では「単振動」とまではわからない。(3-5-6)式を計算すると、復元力がフックの法則に従う ( $F(x) = -kx$  (常に傾きが  $kx$ )) ので、単振動であることがわかる。逆に、力と裏腹の関係にあるポテンシャル $U(x)$ が $x$ の2乗の関数の時、単振動をしても良いだろう。

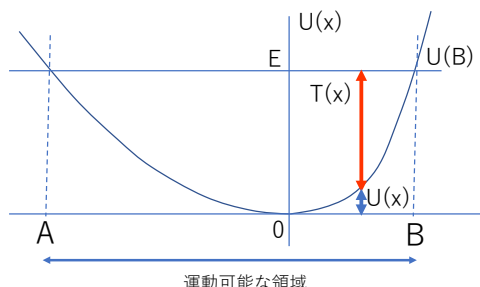
### 3.5.2 一般的なポテンシャルの形の場合

1次元調和振動子の問題は、運動方程式が簡単に解ける。だが、もし1次元のポテンシャルの形が放物線から多少ずれている場合とか、正負で非対称の形をしている、とか、もっと複雑な形をしている場合、もはや運動方程式を解くのは著しく困難になるだろう。しかし、ポテンシャルが放物線から少しずれただけで、単振動から大きく変わった運動になってしまうものだろうか？ 高度な数学を駆使した解析や、コンピューターを使い数値計算で求めなければ、この答えは出せないのだろうか？ そのような計算を実際に行うにせよ、その前に、どんな運動をするのか定性的にでも知っておくことは、見通しをよくするために重要なことである。3-5-1節(1)(2)で述べたことは、こうした一般的なポテンシャルの形にも適用できるのである。

例として、 $x>0$ と $x<0$ で非対称な形の1次元ポテンシャルの場合（下図）を見てみよう。調和振動子の場合と同様に、最初、質点を原点からB点まで運んで静かに手を離れたとする。その時のポテンシャル  $U(B)$  が全力的エネルギー  $E$  となる。調和振動子の場合と同様に、任意の点 $x$ では(3-5-1)式が成り立つ。

3-5-1節の考え方をを使うと、 $T=0$ の点は $x=A$ と $x=B$  ( $E$ と $U(x)$ の交点) なので、 $x=A, B$ では質点は静止。 $A<x<B$ の範囲で $T>0$ となるから、静止する点も含め、運動可能な領域は  $A \leq x \leq B$  となり、この区間に粒子は束縛される。

運動を $x=B$ の点から追っていく。 $x=B$ では、静止しているが、 $U$ の傾きが正のため、力は負の方向に働いている。このため、質点は $x$ 軸負の向きに加速され始める。Tは増加するため、速度は増え続け、Tが最大である $x=0$ で速度も最大になる。 $x<0$ の領域に入るとポテンシャルの傾きが変わり、力は正の向きに働き始める（こうして、常に力は原点方向を向くので、このポテンシャルの場合も復元力になっている。しかし、ポテンシャルの形が $x^2$ とは限らないので力はフックの法則には従わないし、正負の領域でFの大きさの変化も異なるだろう）。 $x<0$ の領域では、こうして次第に減速されていく。これは、 $x<0$ でTが次第に小さくなることからわかる。そして、 $x=A$ で $T=0$ となり静止する。しかし、その点で、力は正の向きに向いているため、質点は正の向きに加速され始める。こうして反転した質点は、上と同様な経過をたどり再度 $x=B$ 点にたどり着くが、そのあとは、同じことが周期的に繰り返されるので、調和振動子と同様、やはり振動することがわかる。ただし、当然、単振動ではない。調和振動子と異なりポテンシャルの形は非対称なので、前のページの図の場合、 $x<0$ での減速や加速は $x>$



0の時よりゆっくりと生じる。それは、Uの $x < 0$ での傾きが $x > 0$ より緩やかに変化するからである（あるいは、Tの増減が $x < 0$ 側で緩やかになる）。

結局、ポテンシャルの谷の場合、それが非対称であっても、また、調和振動子のポテンシャルでなくとも、さらにはもっと複雑な形状であっても、全エネルギーがポテンシャルより大きい領域に質点が閉じ込められ周期的な運動（振動）をすることがわかる。

### 3.5.3 束縛状態のポテンシャルにおける振動周期

3.5.2で扱ったような1次元ポテンシャルがあって、周期的な運動をする場合、**運動方程式を解くことなしに、その周期を求めることができる**。周期を求めるには以下のように力学的エネルギー保存則を積分すれば良い。

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}m\left(\frac{dx(t)}{dt}\right)^2 + U(x) &= E \\ \frac{dx(t)}{dt} &= \sqrt{\frac{2}{m}(E - U(x))} \\ \frac{dx}{\sqrt{\frac{2}{m}(E - U(x))}} &= dt \quad (3-5-7) \end{aligned}$$

質点が前のページの図でA点( $t=0$ )からB点( $t=t$ )まで運動するのに必要な時間は、(3-5-7)式を積分して、

$$\int_A^B \frac{dx}{\sqrt{\frac{2}{m}(E - U(x))}} = \int_0^t dt = t \quad (3-5-8)$$

で求まる。周期は $2t$ であるから、

$$\text{周期 } T' = 2t = \sqrt{2m} \int_A^B \frac{dx}{\sqrt{E - U(x)}} \quad (3-5-9)$$

この式に、全エネルギーと運動領域を入れれば、任意の形の $U(x)$ に対して周期が計算できる<sup>2</sup>。例えば、 $E = \frac{1}{2}kA^2$ ,  $U(x) = \frac{1}{2}kx^2$ ,  $-A \leq x \leq A$  を (3-5-9)に代入して積分をすれば、1次元調和振動子の周期  $T' = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}}$  が求まる<sup>3</sup>。

<sup>2</sup> これは、あくまでも形式解である。実際に周期を求めるためには、与えられた $U(x)$ に対して(3-5-9)式の積分を実行する必要がある。ポテンシャルが複雑な形をしていれば、積分が初等的に求まらない事もあるが、「数値計算」を行えば周期を得る事が可能である。

<sup>3</sup> 演習。もちろん、運動方程式から得られた値と同じ結果になる。

## 演習6

1. 質量 $m$ の質点が、 $U(x) = \frac{1}{4}Dx^4$  ( $D$ は正の定数) なるポテンシャルの場合の中で1次元運動をする  
としよう。このとき、

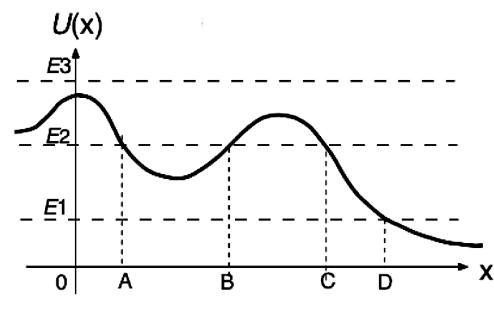
- (1) このポテンシャルに対応する力を求めよ。
- (2)  $x = A$  の点で静かに質点を離した。全力学的エネルギーはいくらか。
- (3) 質点はその後、どのような運動をするかをのグラフを書いて論じたい。以下の設問に答えよ。
  - a.  $U(x) = \frac{1}{4}Dx^4$ のグラフを書きなさい(概略で良い)。ある点  $x$  において、全エネルギー、運動エネルギー、ポテンシャルエネルギーに対応するのはどの部分がグラフに書き込め。
  - b. それらの物理量は  $x$  でどう変わるか述べよ。
  - c. 質点が受ける力が  $x$  でどう変わるかを、 $U(x)$  曲線の傾きとの関係から述べよ。
  - d.  $x$  で速度はどう変わるか。(静止する点、速さが一番大きくなる点は?、そのときの速さは?)
  - e. この質点の運動が振動かどうかを判定しなさい。
  - f. もし、このポテンシャルの  $x < 0$  での形が正の領域と異なった傾きになっていた場合(例えば、 $x < 0$  で  $U(x) = \frac{1}{2}Kx^2$ )、この質点の運動はどう変わるか。

2. 図のような1次元のポテンシャルの場合  $U(x)$  があったとする。

力学的エネルギー $E$ が $E_1$ 、 $E_2$ 、 $E_3$ の場合の運動を以下の問いに従って論ぜよ。

(図には書いていないが  $x \rightarrow \pm\infty$  で  $U(x)$ は単調に0に向かうとする)

- (1)  $E = E_1$  の場合、運動可能な領域はどこか。 $+\infty$ からやってきた粒子の運動について述べよ。
- (2)  $E = E_2$  の場合、運動可能な領域はどこか。それらの領域での運動について述べよ。
- (3)  $E = E_3$  の場合、運動可能な領域はどこか。 $+\infty$ からやってきた粒子の運動について述べよ。



3. 1次元の調和振動子の周期  $T'$  をポテンシャルの積分から求める。ただし、バネ定数を $k$  質点の質量を $m$ とする。

(1) 次の積分  $I$  の値が  $\pi$ であることを示せ。(ヒント:  $x = A \sin \theta$  と置く。ただし、 $-\frac{\pi}{2} \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}$ )

$$I = \int_{-A}^{+A} \frac{dx}{\sqrt{A^2 - x^2}} \quad (3-5-10)$$

(2) (3-5-9)式  $T' = \sqrt{2m} \int_A^B \frac{dx}{\sqrt{(E - U(x))}}$  を計算して、周期が  $T' = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$  と求まることを確かめよ。