

# Fizika 1

KIDOLGOZOTT SZÓBELI TÉTELSOR

*Készítette: Illyés Dávid Gyula*

Ez a jegyzet nagyon hasonlóan van struktúrálva az előadás jegyzetekhez és fő célja, hogy olyan módon adja át a "A Programozás Alapjai 1" nevű tárgy anyagát, hogy az teljesen kezdők számára is könnyen megérthető és megtanulható legyen.

# Tartalomjegyzék

	Oldal
<b>1 Kinematika</b>	<b>2</b>
1.1 Mozgások leírására szolgáló mennyiségek definíciói . . . . .	2
1.1.1 Hely, elmozdulás, sebesség és sebességvektor . . . . .	2
1.2 A gyorsulás . . . . .	3
1.3 Az egyenesvonalú egyenletesen gyorsuló mozgás kinematikai egyenletei . . . . .	3
1.4 A kinematikai egyenletek levezetése differenciálszámítással . . . . .	5
1.5 A dimenzióanalízis . . . . .	6
1.6 Összefoglalás . . . . .	6
<b>2 Dinamika alapjai</b>	<b>8</b>
<b>3 Gyorsuló vonatkoztatási rendszerek</b>	<b>9</b>
<b>4 Mozgások energetikája</b>	<b>10</b>
<b>5 Pontrendszerek dinamikája</b>	<b>11</b>
<b>6 Forgó mozgás dinamikája</b>	<b>12</b>
<b>7 Merev testek forgómozgása</b>	<b>13</b>
<b>8 Rezgések</b>	<b>14</b>
<b>9 Hullámok</b>	<b>15</b>
<b>10 Hőten alapjai</b>	<b>16</b>
<b>11 Körfolyamatok, hőerőgépek</b>	<b>17</b>
<b>12 Cseppfolyós és szilárd anyagok hőtana</b>	<b>18</b>

# 1 Kinematika

## 1.1 Mozgások leírására szolgáló mennyiségek definíciói

### 1.1.1 Hely, elmozdulás, sebesség és sebességvektor

Vegyük fel mindenekelőtt egy egydimenziós *koordinátarendszert*, jelöljük ki az origót és a pozitív  $x$  tengelyt. Tegyük fel, hogy a  $P$  részecske a  $t_2$  időpillanatban az  $x_1$  helyen van. Ha a részecske mozog, akkor a  $t_2$  időpillanatban új,  $x_2$  helyre kerül; azt mondjuk, hogy a részecske **elmozdulása**  $x_2 - x_1$ . Ezt gyakran a görög  $\Delta$  jellel fejezzük ki, ami általában egy mennyiség *megváltozására* utal. Így az

$$\text{Elmozdulás} \quad \Delta x = (x_2 - x_1) \quad (1-1)$$

A  $\Delta x$  kifejezés mindig az adott  $x$  mennyiség *végso* és *kezdeti* értékének különbségét jelentik. A pozitív  $\Delta x$  érték pozitív  $x$  irányú, a negatív  $-x$  irányú elmozdulást jelöl.

Az **átlagsebességet** a pálya mentén megtett teljes út és a megtételéhez szükséges összes idő hányadosa adja.

$$\text{Átlagsebesség} \quad \text{Átlagsebesség} = \frac{\text{Összes út}}{\text{Összes idő}} \quad (1-2)$$

A következőkben az egyenesvonalú mozgás irányának figyelembevételére definiáljuk a  $v_{\text{átl}}$  átlagsebesség-vektort.

$$V_{\text{átl}} = \frac{\text{Elmozdulás}}{\text{Összes idő}}$$

$$\text{Átlagsebesség Vektor} \quad V_{\text{átl}} = \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{(x_2 - x_1)}{t_2 - t_1} \quad (1-3)$$

Itt  $v_{\text{átl}}$  az elmozdulás előjelétől függően pozitív és negatív is lehet. A pozitív érték azt jelenti, hogy a sebesség a pozitív  $x$  irányba mutat, a negatív pedig azt, hogy a sebesség  $-x$  irányú.

**1.1.1.1 A pillanatnyi sebesség.** A mozgás finomabb részleteire figyelve definiálható a *pillanatnyi sebesség*, ami a mozgást egy adott időpillanatban jellemzi.

A (1-3) egyenlet szerint a  $t_1, t_2$  időintervallumra az átlagsebesség  $v_{\text{átl}} = \Delta x / \Delta t$ . Ez az arány a  $t_1$  időpillanathoz tartozó  $P_1$  pontból a  $t_2$  időpillanathoz tartozó  $P_2$  végpontig tartó egyenes meredeksége.

A  $\Delta x / \Delta t$  arány (melyet *különbségi hányadosnak* is nevezünk), egy jól meghatározott értékhez, a  $t_1$  időpillanathoz tartozó érintő iránytangenséhez tart. Ezt az értéket nevezzük a  $t_1$ -hez tartozó  **$v$  pillanatnyi sebességnek**.

$$\text{Pillanatnyi sebesség, } v \text{ (a } t \text{ időpontban)} \quad v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{dx}{dt} \quad (1-4)$$

A  $t_1$  időpillanatban a görbe meredeksége pozitív, így a pillanatnyi sebesség is pozitív irányba mutat. A  $t_2$  meredekség 0, ami azt jelzi, hogy (ekkor fordul meg a test) a sebesség zérus. A  $t_3$  időpontban a meredekség negatív, s ez azt mutatja, hogy a sebesség negatív irányú.

A **pillanatnyi sebesség** nagysága megegyezik a *pillanatnyi sebesség abszolút értékével*.

A későbbiekben gyakran használjuk majd az előző feladatban kapott általános szabályt, ha  $x$  másodfokú függvény (azaz  $x = Ct^2$ , ahol  $C$  állandó), akkor a  $v = dx/dt$  derivált  $v = C't$  lineáris függvény, ahol  $C'$  a  $C$ -től különböző állandó. Általában fennáll

$$\text{Ha } x = Ct^n, \text{ akkor } \frac{dx}{dt} = nCt^{n-1}$$

A  $v = v(t)$  függvényábra minden pontban az  $x = x(t)$  függvényábra megfelelő pontbeli érintőjének meredekségét adja meg. Negatív  $t$  értékek esetén a meredekség is negatív és abszolút értékben annál nagyobb, minél meredekebb a görbe. A  $t = 0$  pontban az érintő iránytangense zérus. Pozitív  $t$ -értékekre pedig pozitívvá válik.

## 1.2 A gyorsulás

Mindenki, aki már vezetett autót, és rálépett a gázra, tudja, hogy mindennapi értelemben a *gyorsulás* a gépkocsi sebességének növekedését jelenti. A fizikában azonban ez a kifejezés általánosabb értelmet nyer és a lassulást is magában foglalja. Ha a  $\Delta t = t_2 - t_1$  időtartam alatt egy test pillanatnyi sebessége  $\Delta v = v_2 - v_1$ -értékkel változik, akkor átlagos gyorsulása definíció szerint

$$\text{Átlagos gyorsulás} \quad a_{\text{átl}} = \frac{\Delta v}{\Delta t}$$

A definíció tartalmazza mind a gyorsulást ( $a_{\text{átl}}$  pozitív), mind pedig a lassulást ( $a_{\text{átl}}$  negatív). A gyorsulás tehát az időegységre eső sebességváltozás. Az SI rendszerben ez  $m/s$  osztva másodperccel, azaz  $m/s^2$

A pillanatnyi gyorsulást a pillanatnyi sebesség definíciójához hasonlóan határértékként értelmezhetjük, azaz a pillanatnyi gyorsulás a  $\Delta v/\Delta t$  különbségi hányados határértéke, midőn  $\Delta t$  zérushoz tart<sup>1</sup>.

$$\text{Pillanatnyi gyorsulás} \quad a = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt}$$

Szavakban: „ $a$  gyorsulás egyenlő a  $\Delta v/\Delta t$  különbségi hányados határértékével, midőn  $\Delta t$  zérushoz tart. Ezt a határértéket a sebesség idő szerinti deriváltjának nevezzük és  $dv/dt$ -vel jelöljük. A  $v = v(t)$  grafikonon a  $t$  pillanatbeli a gyorsulást a *sebességgrafikon  $t$  időpillanathoz tartozó ponthában meghúzott érintő iránytangense* adja meg. A *gyorsulás* szó az esetek többségében *pillanatnyi gyorsulást* jelent, ha kifejezetten  $a_{\text{átl}}$ -ról kívánunk beszélni, akkor az *átlagos gyorsulás* kifejezést használjuk.

## 1.3 Az egyenesvonalú egyenletesen gyorsuló mozgás kinematikai egyenletei

Azért, hogy a megoldás a legáltalánosabb kezdeti feltételeket kielégítse, feltesszük, hogy  $t_0$  kezdeti időpontban adott az  $x_0$  kezdeti elmozdulás és  $v_0$  kezdeti sebesség. Állandó gyorsulású mozgások esetén az  $a$  pillanatnyi gyorsulás megegyezik az  $a_{\text{átl}}$  átlagos gyorsulással:

$$a = \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{v - v_0}{t - 0} = \frac{v - v_0}{t}$$

amiből átrendezéssel a

$$\boxed{v = v_0 + at} \quad (\text{állandó } a \text{ esetén}) \quad (1-7)$$

összefüggéshez jutottunk. Ez a kinematikai feladatok megoldásában rendkívül hasznos ún. első kinematikai egyenlet. Legyen a  $t_0$  időpontban a kezdősebesség  $v_0$ . Egy későbbi  $t$  időpontban a sebességet a  $v = v_0 + at$  egyenes adja, amelynek meredeksége éppen  $a = \Delta v/\Delta t$ . Az ábrán

<sup>1</sup>A pillanatnyi gyorsulás második deriváltként is kifejezhető. Mivel  $a = \frac{dv}{dt}$ ;  $a = \frac{d}{dt}(\frac{dx}{dt}) = \frac{d^2x}{dt^2}$

az egyenes alatti sáírozott terület két részre bontható. Az alsó, sötétebb téglalap területe  $v_0 t$ , a felső, enyhébben árnyékolt háromszög területe pedig  $1/2(v - v_0)t$ . Összeadva ezeket a területeket, azt kapjuk, hogy

$$[\text{Az egyenes alatti jeles terület}] = v_0 t + \frac{1}{2}(v - v_0)t = \left(v_0 = \frac{v}{2} - \frac{v_0}{2}\right)t$$

$$\text{Terület} = \left(\frac{v_0 + V}{2}t\right)$$

Az utóbbi formulában a tázójelben éppen a kezdeti és a végsebesség átlaga szerepel, ami a gyorsulás állandósága miatt a  $a_{\text{átl}} = \frac{\Delta x}{\Delta t}$  átlagsebességvektorral egyenlő. Felhasználva, hogy  $t_0 = 0$  következtében fennáll a  $\Delta t = t$ -összefüggés, a  $\Delta x = x - x_0$ , valamint a  $\Delta x = a_{\text{átl}}t$  formulák egybevetéséből azt kapjuk, hogy

$$x - x_0 = \left[\frac{v_0 + v}{2}t\right] \quad (\text{állandó } a \text{ esetén}) \quad (1-8)$$

Összehasonlítva a két utolsó egyenletet, látható, hogy az  $x - x_0$  eredő elmozdulás megegyezik a  $v = v(t)$  grafikon alatti területtel.

Behelyettesítve a (1-7) egyenletbe a  $v = v_0 + at$  összefüggést, majd az eredményt átrendezve megkapjuk a második kinematikai egyenletnek nevezett formulát:

$$x = x_0 = v_0 t + \frac{1}{2}at^2 \quad (\text{állandó gyorsulás esetén}) \quad (1-9)$$

A harmadik szintén nagyon hasznos kinematikai egyenlethez úgy juthatunk el, ha a (1-7) és (1-9) egyenletekből elimináljuk az időt. Eredményül a

$$v^2 = v_0^2 + 2a(x - x_0) \quad (\text{állandó } a \text{ esetén}) \quad (1-10)$$

formulát kapjuk.

Ez utóbbi összefüggés olyan feladatok lehet hasznos, amelyekben az időt nem ismerjük.

A kinematikai egyenletek tovább egyszerűsíthetők, ha a koordinátarendszer kezdőpontját ott vesszük fel, ahol a részecske a  $t_0 = 0$  időpontban tartózkodik. Ekkor  $x_0 = 0$  és így két kinematikai egyenlet is egyszerűbbé válik. Természetesen az origó nem mindig választható meg így, amennyiben azonban ez lehetséges, akkor már kezdettől fogva eggyel kevesebb paraméterrel kell dolgoznunk.

#### Az egyenesvonalú egyenletesen gyorsuló mozgás kinematikai egyenletei

$$v = v_0 + at \quad (1-11)$$

$$v = x_0 + v_0 t + \frac{1}{2}at^2 \quad (1-12)$$

$$v^2 = v_0^2 + 2a(x - x_0) \quad (1-13)$$

További hasznos összefüggéseket kaphatunk az átlagsebesség felhasználásával. Ha a gyorsulás állandó, akkor:

$$v_{\text{átl}} = \frac{v_0 + v}{2} \quad (1-14)$$

$$x = x_0 + v_{\text{átl}}t \quad (1-15)$$

A fenti egyenletek - mint már hangsúlyoztuk - csak állandó gyorsulás mellett érvényesek. Ha a gyorsulás időben változik, akkor az integrálszámítás felhasználásával nyerhetünk a sebességre

és a helykoordinátára vonatkozó összefüggéseket ((??), (1-7) példa). Bár a helykoordináta jelölésére mindig  $x$ -et használtunk, természetesen hasonló egyenletek írhatók fel az  $y$  és  $z$  irányú egyenesvonalú mozgásokra is.

Megjegyzés az előjelekre vonatkozóan: A kinematikai egyenleteket mindig pontosan a (1-11) - (1-15) formulákkal megadott alakban kell felírni.

A szabadon eső testek gyorsulás-vektora például mindig lefelé mutat. E vektor nagyságát mindig  $g$  jelöli.

A gravitációs gyorsulás a föld felszínén (három értékes jegyre)  $g = 9,81 \text{ m/s}^2$

Amennyiben a felfelé mutató irányt választjuk pozitívnak, akkor a gravitációs gyorsulás helyére a képletekben  $-g$ -t kell írni, ha választásunk szerint a lefelé mutató irány a pozitív, akkor a gyorsulás  $+g$ -vel egyenlő.

## 1.4 A kinematikai egyenletek levezetése differenciálszámítással

A

$$v = \frac{dx}{dt} \text{ és } a = \frac{dv}{dt}$$

definiáló egyenletek a deriválási művelet megfordításával az integrálással a

$$x = \int v dt \quad \text{és} \quad v = \int a dt$$

alakban is kifejezhetők. *Állandó gyorsulás* esetén a sebességre

$$v = \int a dt = a \int dt = at + C_1$$

adódik, ahol a  $C_1$  integrálási állandó a „kezdeti feltételek” figyelembevételével határozható meg, azaz  $t = 0$  időpontban a sebesség  $v = v_0$ . Behelyettesítve a kezdeti feltételt a,

$$v = at + C_1$$

egyenletbe azt kapjuk, hogy

$$v_0 = (a) \cdot (0) + C_1$$

ahonnan  $C_1 = 0$ . Ezzel éppen az első kinematikai egyenlethez jutottunk:

$$v = v_0 + at \quad (\text{állandó } a \text{ esetén})$$

Tovább léphetünk a levezetésben, ha a sebességre kapott kifejezést Behelyettesítjük a helykoordinátát meghatározható integrálba.

$$x = \int v dt = \int (v_0 + at) dt$$

$$x = v_0 t + \frac{1}{2} at^2 + C_2$$

A  $C_2$  integrálási állandót ismét a kezdeti feltételekből határozhatjuk meg, azaz abból, hogy  $t = 0$  időpontban a mozgó test az  $x_0$  helyen van. Ebből azonnal adódik a második kinematikai egyenlet:

$$x = x_0 + v_0 t + \frac{1}{2} at^2 \quad (\text{állandó gyorsulás esetén})$$

Az első tag a részecske kezdeti helyzete, azaz a helykoordináta a  $t = 0$  időpontban, a másik két tag összege pedig éppen a  $(0, t)$  időintervallum alábbi eredő elmozdulás.

## 1.5 A dimenzióanalízis

Alapvetően a fizikai egyenletek csak akkor teljesülhetnek, ha a bennük szereplő tagok **dimenziója** azonos. Az egyenletekben csak *azonos dimenziójú tagok szerepelhetnek*.

Példaként vizsgáljuk meg a dimenziók egyezése szempontjából a következő kinematikai egyenletet.

$$x = x_0 + v_0 t + \frac{1}{2} a t^2$$

Dimenziók

$$[L] = [L] + \left[ \frac{L}{T} \right] [T] + \left[ \frac{L}{T^2} \right] [T^2] \quad (2)$$

## 1.6 Összefoglalás

Az egyenesvonalú mozgások leírásakor bevezettük az egydimenziós koordináta-rendszert, kijelöltük az origót és az  $x$  (vagy  $y$ , ill  $z$ ) tengely pozitív irányát. Ezután definiáltuk a következő mennyiségeket:

Helyzet:  $x$

Elmozdulás:  $\Delta x = x_2 - x_1$

Átlagsebesség-vektor:  $v_a = \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{(x_2 - x_1)}{(t_2 - t_1)}$

Átlagos gyorsulás:  $a_a = \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{(v_2 - v_1)}{(t_2 - t_1)}$

Az így bevezetett mennyiségeknek *nagyságuk* (a mértékegységgel együtt) és pozitív, ill. negatív irányuk van. A  $\Delta$  szimbólum a szóban forgó mennyiség megváltozását jelzi. Pl.  $\Delta v = v_2 - v_1$ . (Figyeljük meg, hogy a változást mindig az adott mennyiség végső és *kezdeti értékeinek különbsége* adja meg!)

A kinematikai jellemzők *pillanatnyi értékének* definíciója a következő:

Helyzet:  $x$

Sebesség:  $v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{dx}{dt}$

Gyorsulás:  $a = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt}$

A megtett út segítségével képzett  $ds/dt$  *időderivált* megegyezik a *pillanatnyi sebesség*

abszlút értékével. (Az átlagsebességekre vonatkozó analóg állítás nem igaz, hiszen az  $s/t$  átlagsebesség többnyire nem egyenlő az átlagsebesség-vektorral.)

A fenti definíciókból néhány, a feladatmegoldásban rendkívül hasznos **kinematikai egyenlet** vezethető le. Ezek a következők:

Kinematikai egyenletek:

$$v = v_0 + at$$

Kinematikai egyenletek  $v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{dx}{dt}$

$$a = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt}$$

Az állandó gyorsulású mozgások esetén hasznos lehet az alábbi két összefüggés is:

$$v_{\text{átl}} = \frac{v_0 + V}{2}$$

$$x = x_0 + v_{\text{átl}} t$$

Ezek az összefüggések csak állandó gyorsulás mellett érvényesek. Ha a gyorsulás az időben változik, akkor a

$$x = \int v dt \quad \text{és} \quad v = \int a dt$$

összefüggéseket kell használni.

A formulák egyszerűbbé válnak, ha a koordináta-rendszer origóját a  $t_0 = 0$  és  $x_0 = 0$  feltételeknek megfelelően választjuk meg. Az  $y$  és  $z$  irányú mozgásra hasonló kinematikai összefüggések írhatók fel.

A mozgásokkal kapcsolatos feladatok a következő, szabványos módszerrel oldhatók meg:

- (1) *Megállapítjuk, hogy milyen típusú feladattal van dolgunk.* Ha a gyorsulás állandó, a kinematikai egyenleteket alkalmazzuk.
- (2) *Vázlatot készítünk.* Kijelöljük a kezdőpontot és a pozitív tengelyirányokat, valamint fetüntetjük az alkalmazott jelöléseket. Az ábrára annyi információ kerüljön amennyi világossá teszi a feladatok különböző részei közötti összefüggéseket.
- (3) *Csoportosítsuk az ismert adatokat és a keresett mennyiségeket.* Ügyeljünk arra, hogy azonos mértékrendszert használjunk - ha szükséges számítsuk át az adatokat.

Hasonlítsuk össze az adatsort a kinematikai egyenletekben szereplő mennyiségekkel. Ha lehetséges, akkor az origót a  $t = 0$  időponthoz tartozóan vagyunk fel, hogy  $x_0$  ne szerepeljen a kinematikai egyenletekben.

- (4) A megoldás után vizsgáljuk meg, hogy a kapott eredménynek van-e „értelme”. A furcsának tűnő eredmény arra utalhat, hogy hibát követtünk el.

A gravitációs gyorsulás nagyságát  $g$ -vel jelöljük ( $g = 9,81\text{m/s}^2$ ). A föld felszíne közelében  $g$  lefelé mutat. Az, hogy előjele pozitív vagy negatív, attól függ, hogy a pozitív irányt felfelé vagy lefelé vesszük fel.

A *dimenzióanalízis* az egyenletek mérték szerinti összehasonlításának megállapítására szolgál. Csak azonos mértékegységben kifejezett mennyiségeket szabad összeadni.



## 2 Dinamika alapjai

- Erő, tömeg fogalma: skalár-vektor tulajdonságok, mértékegységek, alapvető összefüggéseik. A vonatkoztatási rendszer és az inerciarendszer fogalma.
- Newton axiómái és érvényességük korlátai.
- Kölcsönhatások mozgásegyenletei és erőtvények, egyszerű dinamikai problémák megoldása.

### 3 Gyorsuló vonatkoztatási rendszerek

## 4 Mozgások energetikája

## 5 Pontrendszerek dinamikája

## 6 Forgó mozgás dinamikája

## 7 Merev testek forgómozgása

## 8 Rezgések

## 9 Hullámok



## 10 Hőten alapjai

## 11 Körfolyamatok, hőerőgépek

## 12 Cseppfolyós és szilárd anyagok hőtana