REPESZLÖVEDÉKEK/HARCIRÉSZEK HATÉKONYSÁGA ÉS A REPESZTÖLTETEK FAJLAGOS ENERGIATARTALMAI KÖZÖTTI ÖSSZEFÜGGÉSEK III. A REPESZHATÁS. FIZIKAI-MATEMATIKAI LEÍRÁS ÉS ÉRTELMEZÉS

Dr. Molnár László hadtudomány (haditechnika) kandidátusa

jelen publikáció (korábbi) A amely szerző a REPESZLÖVEDÉKEK/HARCIRÉSZEK HATÉKONYSÁGA ÉS А REPESZTÖLTETEK FAJLAGOS ENERGIATARTALMAI KÖZÖTTI ÖSSZEFÜGGÉSEK, 2. rész c. közleményének folytatása – a repeszhatásra vonatkozó kutatási eredményeket tartalmazza.

A fenti hivatkozású 1. és 2. rész c. közleményekben foglaltak alapján nyilvánvalóak az alábbiak.

- Mind a repeszhatás, mind a repeszhatékonyság szabatos (fizikaimatematikai) függvényeinek explicit leírása – potenciálisan – lehetséges. Továbbá:
- A fenti függvények függvénykapcsolatban állnak, ahol a független változó, a repeszhatás (függvénye).

Az előzőekből következik, hogy első lépésként a repeszhatás függvényének kifejtése és értelmezése szükséges, ugyanis ennek felhasználásával a repeszhatékonysági függvény és ennek kapcsolata is meghatározható és értelmezhető. A szerző mindezeket a jelen publikációban részletezi.

1. REPESZHATÁS-FÜGGVÉNY DEFINÍCIÓ

A 2. rész 2. pontjában foglaltak alapján megállapítható, hogy a repeszhatás jellemző és szabatos függvénye célszerűen – ugyanakkor megalapozottan feltételezhetően kizárólagosan is $-N^{I}$ lehet. Ennek magyarázata az, hogy egyrészt az 1. rész 2. pont CÉLKITŰZÉS-ében, 2. rész 2. pont A FIZIKAI MODELL valamint а részében megfogalmazottaknak kizárólag az N-függvények² felel meg – illetőleg, más megközelítés szerint, a hivatkozottakban leírtaknak az N-függvények biztosan megfelelnek.

2. AZ N-FÜGGVÉNYEK KIFEJTÉSE

A kifejtés a céltáblák – 2. rész 2.2. és 2.4.2. pontok szerinti – helyzeti és roncsolódási jellemzőinek, valamint a roncsolódások fizikai folyamatát szabatosan leíró összefüggések ismeretében valósítható meg, a következők szerint.

2.1. A céltáblák helyzeti és roncsolódási jellemzői

Legyen valamely terepen elhelyezve N+1 db **2. rész** 2.2. pont szerinti valamely ugyanazon anyagi minőségű L_{CT} vastagságú céltábla egymással párhuzamosan és egymástól $\Delta L_{CT,1} \dots \Delta L_{CT,N}$ távolságra. Legyen továbbá $[v_{r,b}]$ valamely azon repesz becsapódási sebessége az 1. céltábla felületén, amely azon áthaladva összesen N db céltáblát roncsol – a **2. rész** 2.4.2. pontjában foglaltaknak megfelelően – és amelynek sebességvektora merőleges az N db céltábla becsapódási felületeire. (Lásd: 2.1./1. ábra.)

¹ 1.) N: a repesz hatásmutatója. Lásd: 2. rész 2.4.2.1. pont.

^{2.)} Az 1. és 2. rész jelölései a jelen publikációban változatlanul érvényesek. Forráshelyük megjelölésére lábjegyzetben kerül sor (magyarázatok szükségessége esetén).

² A többesszám használata azért indokolt, mert a céltáblák anyagi minőségétől függően az *N*-függvények tartalma eltérő. Lásd: **2. rész, 25. lábjegyzet.**





 CT_N

2.1. / 1. - 3. ábra

2.1. / 1. - 3., 4. ábrák A céltáblák helyzeti és a repeszek haladási jellemzői

1-3: A repeszek helyzetei

2.1. / 1. - 2. ábra

N. céltábla roncsolódásai



2.1.7 1. abra

A céltáblák helyzei és roncsolódási jellemzői (Részletezések a szövegben) A fentiek a következőket jelentik.

• Bármely *i.*, valamint az *N*. céltábla esetén:

$$[v_{r,b}]_i > [v_{r,k}]_i$$
 (2.1.-1.)

$$[v_{r,k}]_i \approx [v_{r,b}]_{i+1}$$
 (2.1.-2.)

és a továbbiakban,

$$[v_{r,k}]_{i} = [v_{r,b}]_{i+1} \qquad [Itt^{3}] \qquad (2.1.-2.-1.)$$

és

$$[v_{r,k}]_N = 0$$
 [Itt⁴] (2.1.-3.)

Ahol,

 $[v_{r,k}]_i$: az *i*. céltáblából kilépő repesz sebessége és

$$[A_{r,b}]_{i} = [A_{r,k}]_{i}$$
(2.1.-4.)

$$[A_{r,k}]_{i} = [A_{r,b}]_{i+1}$$
(2.1.-5.)

$$0 \le [A_{r,k}]_N \le [A_{r,b}]_N$$
(2.1.-6.)

Ahol,

 $[A_{r,b,k}]_i$: az 1. céltábla repeszcsatornájának be-, illetve kimenő keresztmetszete.

A fentiekből következők, hogy $\Delta L_{CT, i}$ számértéke nem lehet tetszőleges. Maximális mérete olyan lehet, amelynél a 2.1.-2. összefüggés szerinti feltétel teljesül^{3,4}. Minimális mérete, a céltábla vastagságának néhányszorosa lehet.⁵

³ A feltétel teljesül, mivel a gyakorlatban előforduló max. 10 m nagyságrendű $\Delta L_{CT,i}$ távolságoknál a repeszsebesség (gyakorlatilag) állandó.

⁴ Lásd: 2.1./1. ábra.

⁵ Kísérleti adatok szerint:

[•] Fa anyagú céltábláknál; max. 3 vastagsági méret,

[•] Fém anyagú céltábláknál; max. 10 vastagsági méret. [1.]

 A bemutatott jellemzők mérőszámai külön-külön és összességükben is megfelelnek a 2. rész 2.4.2.1. és 2.4.2.2. pontok szerinti szélsőérték feltételeknek.

2.2. A céltáblák roncsolódási folyamatára vonatkoztatható összefüggések

A roncsolódás folyamatának leírása – legáltalánosabb értelemben – valamely elemi mechanikai és/vagy hidro- és gázdinamikai függvénnyel (megmaradási tételekre, továbbá erő-, impulzus-, nyomaték- stb. hatásokra, valamint folyadék-, és gázáramlásokra vonatkozó) lehetséges [2.].

A gyakorlatban az első és/vagy a másodfokú függvényeket alkalmazzák [2.], a magasabb hatványkitevőjűek – ezek nehézkes alkalmazási technikái miatt – nem használatosak⁶. A hatványkitevő megválasztása függvénye annak, hogy a folyamat mely jellemzőjének ismerete hangsúlyozott. Amennyiben a céltábla nyírási jellemzői meghatározóak a roncsolódási folyamat során – általában – elsőfokú összefüggések felhasználására kerül sor [4.]. Amennyiben a céltábla zúzási, aprítási vagy reológiai jellemzői dominánsak a fenti folyamatnál- általában – másodfokú függvényeket alkalmaznak [5.].

A fenti függvények közül, a pontossági igényeknek leginkább megfelelnek a mechanika lineáris és a hidromechanika másodfokú alapösszefüggései. Tény ugyanis, hogy ezeket az I. és részben a II. Világháború harctevékenységei során ismertté vált repeszhatások tudományos elemzései során alkalmazták [6.].

A következőkben a fenti alapösszefüggések bázisán és a jelen, valamint az elsőző publikációkban ismertetett feltételek és szempontok felhasználásával kerül sor az *N*-függvény meghatározására.

⁶ *n*-ed fokú összefüggések is használhatók, amennyiben ennek hatványsora előállítható és ez approximálható másodfok szerint.

2.3. A számítások menete és eredménye

2.3.1. Mechanikai (közelítő) modell alapján

A roncsolási folyamat mechanikai modellezése szerint mind a repeszek, mind a céltáblák anyaga fizikai merev test, ennek megfelelően a valamely *i*. céltábla repeszcsatornája (lásd: 2.1./1.1. ábra) úgy képződik, hogy a becsapódó repesz a céltábla A_r keresztmetszetű L hosszúságú anyagát (a dugót) a táblából kitolja. Az anyag kitolásához nyíró-, és (a szerző kutatásai szerint [1.]) a becsapódási felületet (be)törő, továbbá a kilépő felületet (ki)törő erők együttes hatása szükséges.

A fentiekhez a következő kiegészítések szükségesek.

- Először a vázolt modellezés, amelynél (kizárólag) fizikai merev testek valósul meg – a roncsolási folyamat egyik kölcsönhatása szélsőértékek szerinti változatának felel meg. Ez azt jelenti, hogy a szélsőértékek legpontosabban a páncélvédelemmel ellátott objektumok repeszroncsolódásaira vonatkoztathatók közepes repeszsebességeknél⁷ (max. 1000 m/s) és legkevésbé a alkalmazhatók az élőerő-sérülések leírására.⁸
- Másodszor a repeszmozgás során a 2.1./1.-2. ábra szerinti roncsolódások is bekövetkeznek, amely esetekre a leírtak csak közelítéssel igazak. Tény ugyanakkor, hogy a számítási hiba kicsiny egyetlen céltábla esetén, max. 0,5÷1% és N_M növelésével a 0-hoz közelít. (Az *M*-index a mechanikus modellt jelöli.)
- Harmadszor a felületeke be-, és kitörő erők azonosak. Ennek magyarázata az, hogy a deformált új felületek geometriái szimmetrikusak, ennek megfelelően ezek létrehozásához szükséges

⁷ Pontosan azon sebességeknél, amelyeknél az ütközés során sem a repesz, sem a céltábla anyaga nem viselkedik folyadékként. Ez a kitétel a cél anyagoknál, a fenti sebességeknél teljesül.

⁸ Az élőerő-test a repeszkölcsönhatási folyamatoknál (reológiai szempontból) viszkózus folyadékként viselkedik. [6.]

energiák is (jelen esetben a méretazonosságok következményeként) az erők is azonosak.

Összegezve a repeszcsatorna – jelen modell szerinti – képződésénél meghatározó a céltábla anyagára jellemző nyíró-, és felületi törő-erők együttese.

A további számításokhoz szükséges és – a fentieknek megfelelő(en) – elégséges mennyiségű és tartalmú alapösszefüggés az alábbi.

1.) A repeszcsatorna, - sugár és – terület függvényei a repeszjellemzők szerint⁹

1.1.) A repeszcsatorna-sugár függvénye

$$R_{r,b} = \left(K_{Rb}\right)^{\frac{1}{2}} \left(\frac{3}{4}\right)^{\frac{1}{3}} \pi^{-\frac{1}{3}} \left(\frac{m_r}{\rho_r}\right)^{\frac{1}{3}}$$
(2.3.1.-1.)

ahol,

K_{Rb}	:	kiszámítható (állandó) függvényérték
m _r	:	a repesz tömege
$ ho_r$:	a repesz sűrűsége

1.2.) A repeszcsatorna-terület függvénye

$$A_{r,b} = K_{Rb} \left(\frac{3}{4}\right)^{\frac{2}{3}} \pi^{\frac{1}{3}} \left(\frac{m_r}{\rho_r}\right)^{\frac{2}{3}}$$
(2.3.1.-2.)

2.) Repeszsebesség-függvények a repeszcsatorna képződés munkaegyenlete szerint¹⁰

A munkaegyenlet,

$$\alpha_{rcs,N_M} = F_{ny} L_{CT} N_M + (2N - 1) \alpha_{Ar}$$
(2.3.1.-3.)
ahol,

 N_M db repeszcsatorna képződéséhez szükséges munka $lpha_{rcs,N_M}$:

 ⁹ A függvények kifejtését lásd az 1. melléklet 1. pontjában.
 ¹⁰ A függvények kifejtését lásd az 1. melléklet 2. pontjában.

az Ar felület be-(vagy ki-)töréséhez szükséges munka : α_{Ar}

nyíróerő a $2R_{rb}\pi L_{CT}$ felületen F_{nv} :

A hivatkozott részletes kifejtés alapján a keresett függvények a következők.

2.1.) A repeszsebesség függvénye,
$$N_M > 1$$
 esetén
 $v_{r,b,N_M} = \left[N^2 K_1 + (2N_M - 1)K_2\right]^{\frac{1}{2}}$ (2.3.1.-4.)
ahol,
 K_1, K_2 : számítással meghatározható függvényértékek¹¹

2.2.) A repeszsebesség függvénye,
$$N_M = 1$$
 esetén
 $v_{r,b} = [K_1 + K_2]^{\frac{1}{2}}$
(2.3.1.-5.)

3.) Az N_M függvény

A (2.3.1.-4.) és a (2.3.1.-5.) függvények alapján írható a következő egyenlet:

$$\frac{v_{r,b,N_M}^2}{v_{r,b}^2} = \frac{N_M^2 K_1 + (2N_M - 1)K_2}{K_1 + K_2}$$
(2.3.1.-6.)

Az egyenlet megoldásaként¹² az N_M -függvényre kapjuk,

$$N_{M} = \left(K_{31}v_{r,b,N_{M}}^{-1} - K_{4}\right) + K_{51}v_{r,b,N_{M}}$$
(2.3.1.-7.)

ahol,

számítással meghatározható függvényértékek. K_4, K_{31}, K_{51} : (Ezek kifejezését illetően lásd: - sorrendben - az M-3.-2.2., az M-3.-3.1. és az M-3.-3.2. összefüggéseket.)

 ¹¹ Lásd az (M-2.1.-1.-1.) és az (M-2.1.-1.-2.) összefüggéseket.
 ¹² A számításokat az 1. melléklet 3. pontja tartalmazza.

3.1.) Az N_M-függvény diszkussziója

Először valamennyi *K*-, függvény és –függvényérték szabatosan értelmezhető és ezek mindegyike egyértelműen meghatározható.

A $v_{r,b}$ függvény a repeszekre, a K_{ny} függvény a céltáblákra vonatkozik. A $K_1 - K_4$, valamint a K_{31} és a K_{51} - és ezek részeként (a 2.1. melléklet hivatkozott pontja) szerinti K_3, K_4 -függvények, a repeszekcéltáblák együtteseire vonatkoznak.

A függvényértékek a repeszek és a céltáblák, valamint a céltábla roncsolódások mérhető adataiból (geometriai méretek, tömeg-, és sűrűség-adatok, szilárdsági jellemzők mérőszámai) kiszámíthatók.¹³

Másodszor a K_{31} és a K_4 függvények gyakorlatban előfordulható függvényértékeinél a (2.3.1.-7.) függvény első tagjára igaz, hogy

 $K_{31}v_{r,b,N_M}^{-1} - K_4 < 0 \tag{2.3.1.-8.}$

Ez azt jelenti, hogy N_M függvényértékeinek növekedése valamely negatív értéktől kezdődően lineáris minden v_{r,b,N_M} -re.

2.3.2. Hidrodinamikai (közelítő) modell alapján

A számítás logikai menete a 2.3.1. pont szerinti. Ennek megfelelően a roncsolási folyamat hidrodinamikai modellezésénél a repeszek anyaga fizikai merev test, a céltáblák anyaga viszkózus folyadék, a repesz hatásmutatója N_H (A *H*-index a hidrodinamikai modellt jelöli.).

A 2.1./1.-1. ábra szerinti repeszcsatorna úgy képződik, hogy az Ar,bkeresztmetszettel becsapódó N_H hatásmutatójú repesz a $\Delta L(CT)$ hosszúságú szakaszon teljesen lefékeződik és a céltáblák anyagát részben összepréseli (és elmozdítja) a haladási irányra merőleges irányokba, részben kipréseli a

¹³ Vagyis a K-függvények valamennyi tagjának és tényezőjének definiáltsága – szabatos.

becsapódási nyíláson keresztül a $v_{r,b}$ vektor irányával ellentétes valamely $v_{k(x,y,z)}$ irányokba, ahol

$$\Delta L(CT) = N_H L_{CT} + \sum_{1}^{N-1} \left(\Delta L_{CT,i} - L_{CT} \right)$$
(2.3.2.-1.)

Mivel a fékeződés (gyakorlatilag) a céltáblák anyagában következik be, a tényleges fékezési úthosszúság a következő

$$\Delta L_{f\ell k} \approx N_H L_{CT} \qquad [\text{Itt}^{14}] \qquad (2.3.2.-2.)$$

és

$$\underline{v}_{k(x,y,z)} = \underline{v}_{x} \le 0 + \underline{v}_{y} \ge 0 + \underline{v}_{z} \ge 0$$
(2.3.2.-3.)

ahol

 $\underline{v}_{(x,y,z)}$: a $\underline{v}_{k(x,y,z)}$ koordináta-tengelyek irányú komponensei

A roncsolási folyamat során meghatározó a becsapódási és a kilépési felületeket

be-, illetve kitörő erők és a repeszmozgást fékező hidrodinamikai ellenállási erők együttes hatása.

A fentiekre vonatkozó kiegészítések a következők.

A jelen modellezés a roncsolási folyamat szintén egyik – de a 2.3.1. pontban foglaltaktól eltérő – szélsőértékek szerinti változata. A szélsőértékek legpontosabban a hiperszonikus sebességű repeszek (és lövedékek) által okozható páncél-céltárgy roncsolódásokra vonatkoznak és legkevésbé alkalmasak a páncélvédelemmel ellátott objektumok roncsolódásainak jellemzésére – közepes repeszsebességeknél.¹⁵

A 2.3.1. pontban foglaltakhoz hasonlóan, a továbbiakban szükséges és elégséges alapösszefüggés az alábbi.

¹⁴ Ezért a továbbiakban

 $[\]Delta L_{CT} \equiv NL_{CT}$

¹⁵ Az egyéb kiegészítések a 2.3.1. pont szerintiek.

1.) Repeszsebesség-függvények a repeszcsatorna képződés erőegyenletei szerint¹⁶

Az erőegyenletek a következők:

Egyrészt,

$$F_{r,CT,N_{H}} = -\left[(2N-1)F_{CT} + F_{r,he,CT}\right]$$
(2.3.2.-4.)

ahol,

a repeszre ható fékezőerő N_H db céltáblában $F_{r,Ct,N_{\mu}}$: az A_r felület be-(vagy ki-)töréséhez szükséges erő¹⁷ F_{Ct} : a repeszre ható hidrodinamikai erő (ellenállás) a $F_{r,he,Ct}$:

céltáblában.

Másrészt,

$$F_{r,CT,N_H} = m_r a_{r,CT,N_H}$$
(2.3.2.-5.)

ahol,

a repesz lassulása az N_H db céltáblában. : $a_{r,CT,N_{\mu}}$

A hivatkozott részletes kifejtés alapján a keresett függvények a következők.

1.1.) A repeszsebesség függvénye,
$$N_{\underline{H}} > 1$$
 esetén

$$v_{r,b,N} = \left[\frac{2N_{H}-1}{K(2)}\right]^{\frac{1}{2}} \left[e^{\frac{N_{H}}{K(1)}L_{CT}}-1\right]^{\frac{1}{2}}$$
(2.3.2.-6.)

ahol,

számítással meghatározható függvényértékek¹⁸ K(1), K(2) :

¹⁶ A függvények kifejtését lásd az 1. melléklet 4. pontjában.
¹⁷ Lásd a 2.3.1. pontban foglaltakat.
¹⁸ Lásd az (M-4.1.-15.) és az (M-4.1.-16.) összefüggéseket.

1.2.) <u>A repeszsebesség függvénye</u>, $N_H=1$ esetén

$$v_{r,b} = \left[\frac{1}{K(2)}\right]^{\frac{1}{2}} \left[e^{\frac{1}{K(1)}L_{CT}} - 1\right]^{\frac{1}{2}}$$
(2.3.2.-7.)

2.) Az N_H-függvény

A (2.3.2.-6.) és a (2.3.2.-7.) függvények alapján írható – a 2.3.2./3.) pont analógiájára – a következő egyenlet:

$$\frac{v_{r,b,N}^2}{v_{r,b}^2} = (2N_H - 1) \left[\frac{e^{\frac{N_H}{K(1)}L_{CT}} - 1}{e^{\frac{1}{K(1)}L_{CT}} - 1} \right]$$
(2.3.2.-8.)

Az egyenlet megoldása N_H -ra¹⁹ (a modell szerinti általánosítással és a szélsőértékeknek megfelelően) a következő,

$$N_{H} = K(31) + K(41)(\frac{v_{r,b,N_{H}}}{v_{r,b}})^{n}$$
(2.3.2.-9.)

ahol,

K(31), K(32) : az (M-5.2.-2.) összefüggés szerinti állandók állandó²⁰ : n

2.1.) Az N_H-függvény diszkussziója

Először, valamennyi K, - állandó – függvény és függvényérték (a 2.3.1. pontban foglaltakhoz hasonlóan) szabatosan értelmezhető és mindegyikük egyértelműen meghatározható.

A K – állandó, - függvények – függvényértékek) részben a repeszekre, és részben a céltáblákra részben a repeszek-céltáblák együtteseire vonatkoznak.²¹ Az állandók és a függvényértékek mérőszámainak kiszámítását,

¹⁹ 1.) A számításokat az 1. melléklet 5. pontja tartalmazza.

 ^{2.)} Lásd az (M-5.1.-3.) és az (M-5.2.-10.) összefüggéseket.
 ²⁰ Lásd az (M-5.3.-2.-1.) összefüggést.

²¹ Lásd a hivatkozások első helyeit.

valamint a függvények meghatározását illetően, a 2.3.1./4.) pontban foglaltak érvényesek.

3. A REPESZHATÁS N-FÜGGVÉNYE

A függvény kifejtése az N_M - és az N_H -függvények általánosításával lehetséges, az 1. melléklet 5. pontjában hivatkozott függvényanalízis szabályai szerint. Mindezek eredményeként a keresett N-függvény a következő,

$$N = K_N(1) + K_N(2) \left(\frac{v_{r,b,N}}{v_{r,b}}\right)^m$$
(3.-1.)

ahol,

 $K_N(1), K_N(2), m$: kísérleti (mérési) adatok alapján számítással meghatározható állandók. És

$$1 \le m \le 2$$
 (3.-1.-1.)

Továbbá, az *m*-állandó értelmezése (katonai-műszaki szempontok szerint) a következő.

Először, az *m*=1 szélsőérték, valamely páncélok, vagy az ezekhez hasonló szilárdsági jellemzőjű anyagi-technikai eszközök repeszsérüléseire vonatkozik, szub- és szuperszonikus repeszsebességeknél.

Másodszor, az m=2 szélsőérték az élőerő repeszsérüléseket jellemzi (korlátozás nélküli repeszsebességeknél), továbbá a fenti függvény ezen értékével (is) leírható szabatosan, a kinetikus fegyverek hiperszonikus sebességű lövedékeinek valamely célban kifejtett hatása.

Megállapítható továbbá, hogy a fenti függvény érvényessége igazolható (a bemutatott számításokon kívül), egyrészt kísérleti robbantási vizsgálatokkal, másrészt a háborús repesz-sérülések dokumentált és rendelkezésre állható adatainak felhasználásával.

4. ÖSSZEGZÉS, KÖVETKEZTETÉSEK

Megállapítást nyert, hogy a jelen közlemény 1. és 2. Rész-eiben publikált fizikai modell és matematikai módszer-együttes alkalmazásával kidolgozható a repeszhatás és a repesz-céltárgy jellemzői közötti függvénykapcsolat, vagyis az 1. Rész 2. CÉLKITŰZÉS pontjában foglaltak ide vonatkozó része – a repeszhatás egzakt analitikus leírása – teljesíthető.

A jelen publikációban **bemutatásra került a** (fentieknek megfelelően) **kidolgozott egzakt, explicit repeszhatás függvény és megállapítást nyertek a következők.**

- A függvény közvetlenül felhasználható a repeszhatékonyság kutatási tevékenységéhez – a hivatkozott CÉLKITŰZÉS-ben foglaltak szerint.
- A függvény-érvényesség többoldalú ellenőrzésének és bizonyításának elméleti akadálya nincs.

1. melléklet

SZÁMÍTÁSOK

1. A REPESZCSATORNA, -SUGÁR ÉS -TERÜLET FÜGGÉVNYEI A REPESZJELLEMZŐK SZERINT

Valamely repesz általános formája, méretei az M-1./1. ábra szerintiek, vagyis a három irányú méret-paraméterek különbözőek és a felületi érdesség, felületelemenként változó.

Jelölje $A_{r,g}$ a repesz geometriai keresztmetszetét és legyen ez definíciószerűen annak a gömbnek a (maximális) keresztmetszete, amelynek m_r tömege megegyezik a ρ_r sűrűségű repesz tömegével.

Ebben az esetben,

$$Ar, g = \left(\frac{3}{4}\right)^{\frac{2}{3}} \pi^{\frac{1}{3}} \left(\frac{m_r}{\rho_r}\right)^{\frac{2}{3}}$$
(M-1.-1.)

vagyis, a mérhető m_r és ρ_r ismeretében $A_{r,g}$ kiszámítható.

A repesz geometriai és tömeg-jellemzőiből származtatható tehetetlenségi nyomatékok arányai alapján, a céltáblába csapódó repesz által szakított nyílás keresztmetszete – legnagyobb valószínűséggel – a repesz maximálisan lehetséges keresztmetszetével – $A_{r,max}$ – (lásd: M-1./1. ábra) lesz arányos.¹ Vagyis,

$$A_{r,b} = K_{A_{r,b}} A_{r,\max}.$$
 (M-1.-2.)

ahol,

 $K_{A_{r,b}}$: kísérleti vizsgálatokkal meghatározható állandó

és

¹ A jelenség magyarázata az, hogy a becsapódás során a repesz megakad (a céltábla anyagában) azon pont környezetében, amelynél a céltábla felületét először éri el, majd befordul a vázolt helyzet szerint.

$A_{r,\max} = K$	(M-121.)				
Ahol,					
$K_{A_{r,\max}}$:	a	repesz	geometriai	jellemzőinek
		ismeretében kiszámítható állandó.			







M-1./1. - 2. ábra Idealizált -kocka alakú- repesz $L_{r,k}$: Kocka-él hosszúság

M-1./1. - 1. ábra Idealizált -gömb alakú- repesz

*R*_{*r*}: Gömb-sugár



És
$$A_{r,b} = R_{r,b}^2 \pi$$
 (M-1.-3.)

ahol,

$$R_{r,b}$$
 : a repeszcsatorna sugara (lásd: M-1/1. ábra).

A fenti összefüggésekből a keresett függvények meghatározhatók. Vagyis:

1.1. A repeszcsatorna-sugár függvénye

$$R_{r,b} = \left(K_{R_b}\right)^{\frac{1}{2}} \left(\frac{3}{4}\right)^{\frac{1}{3}} \pi^{-\frac{1}{3}} \left(\frac{m_r}{\rho_r}\right)^{\frac{1}{3}}$$
(M-1.1.-1.)

ahol,

$$K_{R_b}$$
: kiszámítható függvényérték, amely
 $K_{R_b} = K_{A_{r,b}} K_{A_{r,max.}}$ (M-1.1.-1.)

1.2. A repeszcsatorna-terület függvénye

$$A_{r,b} = K_{R_b} K_{A_{r,b}} \left(\frac{m_r}{\rho_r}\right)^{\frac{2}{3}}$$
(M-1.2.-1.)

ahol,

 $K_{A_{r,b}}$: állandó, és

$$K_{A_{r,b}} = \left(\frac{3}{4}\right)^{\frac{2}{3}} \pi^{\frac{1}{3}}$$
(M-1.2.-1.-1.)

2. REPESZSEBESSÉG-FÜGGVÉNYEK A MECHANIKAI MODELL (2.3.1.-3.) MUNKAEGYENLETE SZERINT

Nyilvánvaló, hogy az N_M db repeszcsatorna képződéséhez szükséges munkára a következő összefüggés (is) igaz,

$$\alpha_{rcs,N} = N_M \alpha_{rcs} \equiv E_{r,N_M}$$
(M-2.-1.)

$$\alpha_{rcs} : 1 \text{ db repeszcsatorna képződéséhez szükséges munka}$$

$$E_{r,N_M} : a céltáblába v_{r,b,N_M} \text{ sebességgel csapódó } N_M$$
hatásmutatójú repesz energiája (a becsapódási felületen), amely

$$E_{r,N_M} = \frac{1}{2} m_r v_{r,b,N_M}^2$$
(M-2.-1.-1.)

$$E_{r,N_M} = \frac{1}{2} m_r v_{r,b,N_M}^2$$
 (M-2.-1.-1.)

Továbbá, a repeszbehatolás során 1 db L_{CT} vastagságú céltáblában ébredő F_{ny} nyíróerő a repeszcsatorna $2R_{r,b}\pi L_{CT}$ felületén,

$$F_{ny} = \sigma_{ny,d} 2R_{r,b} \pi L_{CT} \tag{M-2.-2.}$$

ahol,

a céltábla anyagának dinamikus nyírófeszültsége, : $\sigma_{\scriptscriptstyle ny,d}$ amely

$$\sigma_{ny,d} \approx K_{ny}\sigma_{ny,st}$$
 [Itt²] (M-2.-2.-1.)

ahol,

 K_{ny} : kísérleti vizsgálatokkal meghatározható

állandó

$$\sigma_{\scriptscriptstyle ny,st}$$
 : a céltábla anyagának statikus

nyírófeszültsége

A jelen pont szerinti összefüggések, valamint az M-1.1.-1. és M-1.2.-1. függvények felhasználásával, a 2.3.1.-3. egyenletből a keresett függvények hosszadalmas (itt nem részletezett) számításokkal előállíthatók. Vagyis

2.) Ezért a továbbiakban

$$\sigma_{ny,d} = K_{ny}\sigma_{ny,st} \tag{M-2.-2.-2}$$

² 1.) Szilárd halmazállapotú anyagoknál, széles dinamikus igénybevételi (itt: sebesség-)tartományban, a lineáris közelítés igaz. [M1; M2.]

2.1. A repeszsebesség függvénye, N_M>1 esetén

$$v_{r,b,N} = \left[N_M^2 K_1 + (2N_M - 1)K_2\right]^{\frac{1}{2}}$$
(M-2.1.-1.)

ahol,

 K_1, K_2 : számítással meghatározható függvényértékek, amelyek

$$K_{1} = (4\pi)^{\frac{2}{3}} 3^{\frac{1}{3}} K_{ny} \sigma_{ny,st} K_{Rb}^{\frac{1}{2}} \frac{1}{\sigma_{r}^{\frac{1}{3}}} \frac{1}{m_{r}^{\frac{2}{3}}} \alpha_{rcs} \qquad (M-2.1.-1.)$$

$$K_2 = \frac{2}{m_r} L_{Ar}$$
 [Itt³] (M-2.1.-1.-2.)

2.2. A repeszsebesség függvénye, $N_M = 1$ esetén

A (2.3.1.-3.) függvény analógja a következő,

$$\alpha_{rcs} = F_{ny}L_{CT} + L_{Ar} \tag{M-2.2.-1.}$$

és

$$\alpha_{rcs} \equiv E_r \tag{M-2.2.-2.}$$

ahol,

 E_r : a céltábla $v_{r,b}$ sebességgel csapódó $N_M = 1$ hatásmutatójú repesz energiája (a becsapódási felületen), amely

$$E_r = \frac{1}{2}m_r v_{r,b}^2$$
 (M-2.2.-2.-1.)

Ezért a repeszsebesség analóg-függvénye,

$$v_{r,b} = [K_1 + K_2]^{\frac{1}{2}}$$
 (M-2.2.-3.)

 $[\]overline{\alpha_{Ar}}$; az A_r -felület be-(vagy ki-)töréséhez szükséges munka.

3. N_M-FÜGGVÉNY A MECHANIKAI MODELL SZERINT

A (2.3.1.-6.) egyenlet megoldása N_M-re a következő,

$$N_{M} = -\frac{K_{2}}{K_{1}} + \left\{ \frac{K_{2}^{2}}{K_{1}^{2}} + \frac{1}{K_{2}} \left[K_{2} + \left(K_{1} + K_{2}\right) \frac{v_{r,b,N_{M}}^{2}}{v_{r,b}^{2}} \right] \right\}^{\frac{1}{2}}$$
(M-3.-1.)

Képezve a tört kitevőjű tag hatványsorát⁴, majd az így kapott összefüggésben elhagyva a v_{rb,N_M} és a v_{rb} értékek lineárisnál magasabb hatványkitevőjű tagjait⁵, kapjuk,

$$N_{M} = \left(K_{3}v_{r,b}v_{r,b,N_{M}}^{-1} - K_{4}\right) + K_{5}v_{r,b}^{-1}v_{r,b,N_{M}}$$
(M-3.-2.)

ahol,

 K_3, K_4, K_5 : számítással meghatározható függvényértékek, amelyek

$$K_{3} = \frac{1}{2} \left(\frac{K_{2}}{K_{1}} \right)^{\frac{1}{2}}$$
(M-3.-2.-1.)

$$K_4 = \left(\frac{K_2}{K_1}\right)^{\frac{1}{2}} \left(1 + \frac{K_2}{K_1}\right)^{-\frac{1}{2}}$$
(M-3.-2.-2.)

és

$$K_5 = \left(\frac{K_2}{K_1}\right)^{-\frac{1}{2}}$$
 (M-3.-2.-1.)

Továbbá, valamely konkrét repeszképző töltet és konkrét céltábla esetén,

$$v_{r,b} = \acute{alland\acute{o}} \tag{M-3.-2.-1.-}$$

Ezért, a keresett N_M-függvény az alábbi,

$$N_{M} = \left(K_{31}v_{r,b,N_{M}}^{-1} - K_{4}\right) + K_{51}v_{r,b,N_{M}}$$
(M-3.-3.)

ahol,

 K_{31}, K_{51} : számítással meghatározható függvényértékek, amelyek

⁴ **LAURENT**-sor.

 $^{^{5}}$ Itt nem részletezett, (hosszadalmas, elemi) számításokkal meghatározhatóan, az approximációs hiba < 1%.

$$K_{31} = K_3 v_{r,b}$$
 (M-3.-3.-1.)
és
 $K_{51} = K_5 v_{r,b}$ (M-3.-3.-2.)

4. REPESZSEBESSÉG-FÜGGVÉNYEK A HIDRODINAMIKAI MODELL (2.3.2.-4. és 2.3.2.-5.) ERŐEGYENLETEI SZERINT

4.1. A fenti egyenletek szerinti F_{CT} , a_{r,CT,N_M} és F_{r,CT,N_M} (független-)változók kifejtése

1.) F_{CT} – az A_r felület be-(vagy ki-)töréséhez szükséges eső Amely, $F_{CT} = \sigma_{sz,d} A_{r,b}$ (M-4.1.-1.)ahol. a céltábla anyagának dinamikus szilárdsági feszültsége⁶ : $\sigma_{_{sz,d}}$ és $\sigma_{sz,d} = K_{sz}\sigma_{sz,st}$ (M-4.1.-1.1.)ahol, K_{sz} : kísérleti vizsgálatokkal meghatározható állandó $\sigma_{s_{z,st}}$: a céltábla anyagának statikus szilárdsági feszültsége.7

Vagyis,

$$F_{CT} = K_{sz}\sigma_{sz,st}A_{r,b}$$
 (M-4.1.-2.)

2.) a_{r,CT,N_H} – a repesz lassulás az N_H db céltáblában

Amely,

⁶ Amely a dinamikus törési, nyírási és folyáshatár-feszültség függvény függvényértéke, a repesz v_r sebességénél.

⁷ Amely a statikus törési, nyírási és folyáshatár-feszültség függvény függvényértéke, a repesz v_r sebességénél.

$$a_{r,CT,N_{H}} = \frac{dv_{r}}{dt_{CT}} = dllando^{8}$$
(M-4.1.-3.)
és

$$\frac{dv_{r}}{dt_{CT}} = \frac{dv_{r}}{dt_{CT}} \frac{dL_{CT}}{dL_{CT}}$$
(M-4.1.-3.-1.)
ahol,

$$dt_{CT} : \text{ a repesz futási időtartama } dL_{CT} \text{ távolságon}$$

és

$$\frac{dL_{CT}}{dt_{CT}} = v_{r}$$
(M-4.1.-3.-2.)
Vagyis,

$$a_{r,CT,N_{H}} = v_{r} \frac{dv_{r}}{dL_{CT}}$$
 (M-4.1.-4.)

3.) $F_{r,he,CT}$ – a repeszre ható hidrodinamikai erő (ellenállás) a céltáblában

A hidrodinamikai ellenállást a NEWTON-összefüggés [M3.] alábbi kifejtése írja le.⁹

$$F_{r,he,CT} = \frac{1}{2} C_e \rho_{CT} A_{r,b} v_{r,b,N_H}^2$$
(M-4.1.-5.)

ahol,

 C_{e}

: az ellenállási tényező alábbi függvényének

$$C_e, v = f(v)$$
(M-4.1.-5.-1.)függvényértéke¹⁰, vagyis $C_e = [C_e v]_v$ és amely [Itt¹¹] állandó(M-4.1.-5.-2.)

és

 ⁸ Az egyenlőség szilárd halmazállapotú repeszek és homogén (anyagú) céltáblák esetén fennáll.
 ⁹ 1.) Az összefüggés szuper- és (korlátozottan) hiperszonikus sebességtartományokban is igaz azzal a kiegészítéssel, hogy az összefüggés (függvény-)tényezői sebességtartományonként eltérőek.

^{2.)} A STOKES-összefüggés [M4.] a szuper- és hiperszonikus sebességtartományokban nem alkalmazható [M5.].

¹⁰ Vagyis a céltábla (viszkózus) folyadék állapotára jellemző (függvényérték).

¹¹ Lásd: 9.

 ρ_{cT} : a céltábla anyagának sűrűsége.

4.2. A repeszsebesség-függvények differenciálegyenlete és ennek megoldása

1.) A differenciálegyenlet

Behelyettesítve az M-4.1.-2., az M-4.1.-4. és az M-4.1.-5. összefüggéseket a 2.3.2.-4. és a 2.3.2.-5. egyenletekbe, rendezés után kapjuk,

$$m_{r}, v_{r,b,N_{H}} \frac{dv_{r,b,N_{H}}}{dL_{CT}} = -A_{r,b} \cdot \left[(2N-1)K_{sz}\sigma_{sz,st} + \frac{1}{2}C_{e}\rho_{CT}v_{r,b,N_{H}}^{2} \right]$$
(M-4.1.-6.)

2.) <u>A differenciálegyenlet megoldása</u> (repeszsebesség-függvények meghatározása)

2.1.) A repeszsebesség függvénye, N_H>1 esetén

Az M-4.1.-6. differenciálegyenlet alapján felírható integrálegyenlet a következő.

$$\frac{m_r}{A_{r,b}} \int_{v_{r,b,N_H}}^{v_{r,b,N_H}=0} \frac{v_{r,b,N_H}}{(2N_H - 1)K_{sz}\sigma_{sz,st} + \frac{1}{2}C_{e,v}\rho_{CT}v_{r,b,N_H}} dv_{r,b,N_H} = -\int_{L_{CT}=0}^{N_H L_{CT}} dL_{CT}$$
(M-4.1.-7.)

Behelyettesítve az M-1.1.-1. és az M-1.2.-1. összefüggéseket a fenti egyenletbe, $N_H L_{CT}$ -re implicit megoldásként kapjuk,¹²

$$N_{H}L_{CT} = \frac{1}{K_{A_{r,b,}}} \frac{1}{K_{Rb}} \frac{1}{C_{e}v} m_{r}^{\frac{1}{3}} \frac{\rho_{r}^{\frac{2}{3}}}{\rho_{CT}} \cdot \left(1 + \frac{C_{e}v}{2(2N_{H} - 1)\sigma_{sz,st}} K_{sz} \rho_{CT} v_{r,b,N_{H}}^{2}\right)$$
(M-4.1.-8.)

amelyből kapjuk,

$$v_{r,b,N_{H}}^{2} = \left[2\frac{(2N_{H}-1)K_{sz}\sigma_{sz,st}}{\rho_{cT}C_{e}v}\right] \cdot \left(e^{K_{A_{r,b}}K_{R,b}C_{e},v\frac{1}{\frac{1}{s}}\frac{\rho_{C}}{2}N_{H}L_{cT}}}{e^{m_{r}^{3}}\rho_{r}^{3}} - 1\right)$$
(M-4.1.-9.)

Továbbá, szélső függvényértékeknél igazak a következők,

¹² A hosszadalmas (egyszerű) számítások elhagyásával.

 $m_r, \rho_r, \rho_{CT} = állandó$

(M-4.1.-10.)

ezért,

a repeszre jellemző alábbi – $K_{r,1}$ és $K_{r,2}$ – függvényértékek,

$$K_{r,1} = \frac{1}{K_{A_{r,b}}} \frac{1}{K_{R,b}} = \acute{alland\acute{o}}$$
(M-4.1.-11.)

és

$$K_{r,2} = m_r^{\frac{1}{3}} \rho_r^{\frac{2}{3}} = állandó$$
 (M-4.1.-12.)

a céltáblára jellemző alábbi – $K_{CT,1}$ – függvényérték,

$$K_{CT,1} = \frac{1}{2K_{sz}\sigma_{sz,st}} = állandó$$
 (M-4.1.-13.)

valamint a repesz – céltábla együttese jellemző alábbi – $K_{r,CT}$ -függvényérték,

$$K_{r,CT} = C_e v \rho_{CT} = \acute{a}lland\acute{o}$$
(M-4.1.-14.)

Bevezetve az alábbi jelöléseket, kapjuk,

$$K(1) = \frac{K_{r,1}K_{r,2}}{K_{r,CT}} = állandó \text{ (függvényérték)}$$
(M-4.1.-15.)

és

$$K(2) = K_{CT,1}K_{r,CT} = állandó \text{ (függvényérték)}$$
(M-4.1.-16.)

Behelyettesítve az (M-4.1.-15.) és az (M-4.1.-16.) összefüggéseket az (M-4.1.-9.) egyenletbe, rendezés után kapjuk, hogy **a keresett függvény a következő:**

$$v_{r,b,N_H} = \left[\frac{2N_H - 1}{K(2)}\right]^{\frac{1}{2}} \left[e^{\frac{N_H}{K(1)}L_{cT}} - 1\right]^{\frac{1}{2}}$$
(M-4.1.-17.)

2.2.) A repeszsebesség függvénye, $N_H=1$ esetén

Jelen esetben az (M-4.1.-7.), az (M-4.1.-8.) és az (M-4.1.-9.) összefüggések analógjai a következők,

$$\frac{m_r}{A_{r,b}} \int_{v_{r,b}}^{v_{r,b}=0} \frac{v_{r,b}}{K_{sz}\sigma_{sz,st} + \frac{1}{2}C_{e,v}\rho_{CT}v_{r,b}} dv_{r,b} = -\int_{L_{CT}=0}^{L_{CT}} dL_{CT} \qquad [Itt^{13}] \qquad (M-4.1.-18.)$$

és

$$L_{Ct} = \frac{1}{K_{A_{r,b}}K_{Rb}} \frac{1}{C_e v} m_r^{\frac{1}{3}} \frac{\rho_r^{\frac{2}{3}}}{\rho_{CT}} \cdot \left(1 + \frac{C_e v}{\sigma_{sz,st}K_{sz}} \rho_{CT} v_{r,b}^2\right)$$
(M-4.1.-19.)

és

$$v_{r,b}^{2} = \left[2\frac{K_{sz}\sigma_{sz,st}}{\rho_{CT}C_{e},v}\right] \cdot \left(e^{K_{A_{r,b}}K_{R,b}C_{e}v\frac{1}{p_{CT}}\frac{\rho_{CT}}{p_{cT}^{2}}L_{CT}} - 1\right)$$
(M-4.1.-20.)

Behelyettesítve az (M-4.1.-15.) és az (M-4.1.-16.) összefüggéseket a fenti egyenletbe, rendezés után kapjuk, hogy **a keresett analóg függvény az alábbi**:

$$v_{r,b} = \left[\frac{1}{K(2)}\right]^{\frac{1}{2}} \left[e^{\frac{1}{K(1)}L_{cT}} - 1\right]^{\frac{1}{2}}$$
(M-4.1.-21.)

5. N_H-FÜGGVÉNYEK A HIDRODINAMIKAI MODELL SZERINT

A (2.3.2.-8.) egyenletben:

$$e^{\frac{1}{K(1)}L_{cT}} >> 1$$
 [Itt¹⁴] (M-5.-1.)

ezért a (fenti hivatkozású) egyenlet átalakítása után írható, hogy

$$\frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} \approx (2N_H - 1)e^{\frac{L_{CT}}{K(1)}(N_H - 1)}$$
[Itt¹⁵] (M-5.-2.)

$$\begin{split} & L_{CT} = (2 \div 50) \cdot 10^{-2} [m] & (M-5.-1.-1.) \\ & C_{e,v} = 1,5 \div 3 & (M-5.-1.-2.) \\ & \rho_{CT} = (1 \div 10) \cdot 10^3 \left[\frac{kg}{m^3} \right] & (M-5.-1.-3.) \\ & m_r = (10 \div 500) \cdot 10^{-3} [kg] & (M-5.-1.-4.) \\ & \text{az} (M-5.-1.) \text{ összefüggés szerinti mérőszám,} \\ & \rho^{\frac{1}{K(1)}L_{CT}} \approx 90 \div 400 & (M-5.-1.-5.) \end{split}$$

¹³ $C_{e,v}$ mérőszáma a fenti és az (M-4.1.-7.) egyenletekben azonos, mivel a sebességtartományok egyezőek. ¹⁴ A gyakorlatban előfordulható alábbi mérőszámoknál:

Az (M-5.-2.-1.) egyenlet átalakítása után kapjuk,

$$\ln \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} = \ln(2N_H - 1) + \frac{L_{CT}}{K(1)}(N_H - 1)$$
(M-5.-3.)

Az egyenlet megoldásai N_H -ra, a szélsőértékeknek megfelelően a következők.

5.1. Az N_H -függvény, amennyiben meghatározó az (M-5.-3.) egyenlet jobb oldali első tagja

Ebben az esetben igaz, hogy

$$\ln(2N_{H}-1) >> \frac{L_{CT}}{K(1)}(N_{H}-1)$$
 [Itt¹⁶] (M-5.1.-1.)

Vagyis írható, hogy

$$\ln \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} \approx \ln(2N_H - 1)$$
 [Itt¹⁷] (M-5.1.-2.)

Az (M-5.1.-2.-1.) egyenlet megoldásaként az N-függvényre kapjuk,

$$N_{H} = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{v_{r,b,N_{H}}^{2}}{v_{r,b}^{2}} \right)$$
(M-5.1.-3.)

5.2. Az N_H -függvény, amennyiben meghatározó az (M-5.-3.) egyenlet jobb oldali második tagja

1.) Pontos megoldás

Ebben az esetben igaz, hogy

$$\ln(2N_{H}-1) << \frac{L_{CT}}{K(1)}(N_{H}-1)$$
 [Itt¹⁸] (M-5.2.-1.)

$$\frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} = (2N_H - 1)e^{\frac{L_{CT}}{K(1)}(N_H - 1)}$$
(M-5.-2.-1.)

¹⁶ Az összefüggés helyesen írja le a valóságot, amennyiben a céltábla élőerőt modellez és $N_H \approx 1$ (M-5.1.-1.) ¹⁷ A továbbiakban – (14) alapján,

$$\ln \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} \equiv \ln(2N_H - 1)$$
(M-5.1.-2.-1.)

¹⁵ A továbbiakban – (14) alapján

Vagyis írható, hogy

$$\ln \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} \approx \frac{L_{CT}}{K(1)} (N_H - 1)$$
 [Itt¹⁹] (M-5.2.-2.)

Az (M-5.2.-2.-1.) egyenlet (pontos) megoldásaként az *N*-függvényre kapjuk,

$$N_{H} = 1 + \frac{K(1)}{L_{CT}} \ln \frac{v_{r,b,N_{H}}^{2}}{v_{r,b}^{2}}$$
(M-5.2.-3.)

vagyis, a függvény bármely $\frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2}$ esetén növekvően konkáv. Ez azt jelenti, hogy N függvényértékeinek növekedése az $N_H > 0$ tartományban a lineárisnál nagyobb mértékű.

2.) (Egyik) közelítő, lineáris megoldás²⁰

Jelölje *Y* és $\frac{v_{r,b,N_{H}}}{v_{r,b}}$ valamely **DESCARTES**-koordinátarendszer tengelyeit és legyen (itt) értelmezve az (M-5.2.-3.) egyenlet jobboldali második tagjának logaritmikus tényezője a következő függvénnyel,

$$\ln \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} = Y$$
 (M-5.2.-4.)

Helyettesítse a fenti függvényt az a lineáris függvény, amely áthalad az

$$(Y=0, \frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}}=1)$$
 és az $(Y=[Y], \frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}}=\left\lfloor\frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}}\right\rfloor)$ koordinátájú pontokon, ahol,

$$[Y] = állandó \equiv K_{Y}$$
(M-5.2.-5.)

$$\left\lfloor \frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}} \right\rfloor = \acute{a}lland\acute{o} \equiv K_{v_r}$$
(M-5.2.-6.)

¹⁸ Az összefüggés helyesen írja le a valóságot (14) mérőszámainál.

¹⁹ A továbbiakban – (14) alapján,

$$\ln \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} \equiv \frac{L_{CT}}{K(1)} (N_H - 1)$$
(M-5.2.-2.-1.)

²⁰ A közelítő megoldás bármely (elsőfokúnál magasabb) rendű polinomnál is előállítható, ugyanakkor a fenti egyrészt a legegyszerűbb, másrészt konzervatív – vagyis N_H valóságos számértéke a számítottnál nagyobb – amelynek a gyakorlati felhasználásnál lehet jelentősége.

A lineáris függvény általános alakja a következő,

$$Y = M \frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}} + B$$
 (M-5.2.-7.)

ahol,²¹

M: a meredekség, amely állandó és
$$M = \frac{K_Y}{K_{y,r} - 1}$$
(M-5.2.-7.-1.)B: állandó, amely $B = -M$ (M-5.2.-7.-2.)

Vagyis,

$$Y = \frac{K_Y}{K_{v,r} - 1} \left(\frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}} - 1 \right)$$
(M-5.2.-8.)

Ezért a fenti és az (M-5.2.-4.) összefüggések alapján írható, hogy

$$\ln \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} = \frac{K_Y}{K_{v,r} - 1} \left(\frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}} - 1 \right)$$
(M-5.2.-9.)

Behelyettesítve fenti összefüggést az (M-5.2.-3.) egyenletbe а megoldásként az N_H-függvényre kapjuk,

$$N_{H} \approx K(3) + K(4) \frac{V_{r,b,N_{H}}}{V_{r,b}}$$
 [Itt²²] (M-5.2.-10.)

ahol,

K(3), K(4)(mérési) alapján : kísérleti adatok számítással meghatározható állandók, amelyek,

$$K(3) = 1 - K(4)$$
 (M-5.2.-10.-2.)

és

$$K(4) = \frac{K(1)}{L_{cT}} \frac{K_{Y}}{K_{v,r} - 1}$$
(M-5.2.-10.-3.)

²¹ Az – itt nem részletezett – függvényanalízis szabályai szerint.
 ²² A továbbiakban – (20) következményeként;

$$N_{H} = K(3) + K(4) \frac{v_{r,b,N_{H}}}{v_{r,b}}$$
(M-5.2.-10.-1.)

5.3. Az 5.1. és az 5.2. pontok szerinti N_H-függvények általánosítása

Az (M-5.1.-3.) és az (M-5.2.-10.) összefüggések alapján, *N*-re a következő egyenlőtlenség írható fel,

$$K(3) + K(4) \frac{v_{r,b,N_H}}{v_{r,b}} \le N_H \le \frac{1}{2} \left(1 + \frac{v_{r,b,N_H}^2}{v_{r,b}^2} \right)$$
(M-5.3.-1.)

Az egyenlőtlenségre felírható a következő összefüggés²³, amely az általánosított N_H -függvény:

$$N_{H} = K(31) + K(41) \left(\frac{v_{r,b,N_{H}}}{v_{r,b}}\right)^{n}$$
(M-5.3.-2.)

ahol,

$$K(31), K(41)$$
 : $K(3)$ és $K(4)$ alapján számítással meghatározható állandók

n : kísérleti (mérési) adatok alapján meghatározható állandó, amely,

$$1 \le n \le 2$$
 [Itt²⁴] (M-5.3.-2.-1.)

²³ A függvényanalízis (elemi) – itt nem részletezett – szabályai szerint.

 $^{^{24}}$ $\mathcal{V}_{r,b,N_{H}}$ hatványkitevőinek következményeként.

IRODALOMJEGYZÉK

[1.] MOLNÁR L.: Implóziós robbantás. Kandidátusi értekezés, Budapest, 1992.

[2.] HARMOS Z.-FERENCZY B.-IKVAY M.: Tüzérlövészettan, Budapest, 1937.

[3.] HENDERSON, L. F.: Theory for Convex Equations of State. 27th

International Symposium on Shock Waves, St. Petersburg, 2009.

[4] GRUDNITSKY, V. G.: Non linear theory of conservation laws of solid medium. 27th International Symposium on Shock Waves St. Petersburg, 2009.

[5] KHOTYANOVSKY, D.-KUDRYAVTSEV, A.-IVANOV, M.: Shock

Wave propagation in viscous gas in a long tube. 27th International Symposium on Shock Waves, St. Petersburg, 2009.

[6.] FEGYVER- ÉS LŐSZERTECHNIKAI KÉZIKÖNYV, Budapest, 1984.[M1] MŰSZAKI LEXIKON, Budapest, Akadémiai Kiadó, 1974.

[M2] STANJUKOVICH, K. P.: Fizika Vzrüva. Izdatelsztvo Nauka, Moszkva, 1975.

[M3] LANDAU, L. D.-LIFSIC, E. M.: Elméleti fizika, VI., Budapest, 1981.
[M4] BUDÓ Á.-PÓCZA J.: Kísérleti fizika, Budapest, 1962.

[M5] BOSCO, A.-REINARTZ, B.-MÜLLER, S.: Computation of hypersonic shock boundary layer interaction on a double wedge using a differential Reinolds Stress Modell. 27th International Symposium on Shock Waves, St. Petersburg, 2009.