

**Modern fizika... 2020-10-15.**

Név (olvashatóan) :

**1. ZH**

Neptun kód (olvashatóan):

**A**

Aláírás :

1. Az **E** elektromos térerre és a **B** indukciós térerre felírható hullámeqyenlet a következő két törvényből vezethető le:

- a. Elektrosztatika. Gauss törv.-e és a Faraday törv.    b. Magnetosztatika Gauss törv.-e és a Faraday törv.    c. Amper-Maxwell törv. és a Faraday törv.    d. Magnetosztatika Gauss törv.-e és az Amper törv.    e. egyik sem

2. Az elektromágneses síkhullámban az **E** elektromos tér és a **B** indukciós tér maximális értéke közötti kapcsolat:

- a.  $E_0 = B_0$     b.  $E_0 = cB_0$     c.  $cE_0 = B_0$     d.  $E_0 = B_0/c$     e. egyik sem

3. Az elektromágneses síkhullám impulzussűrűségét a következőképpen adhatjuk meg (itt az **u**: energiasűrűség, **S**: Poynting vektor nagyságának átlaga és **c**: fénysebesség):

- a.  $\frac{u}{c}$     b.  $\frac{S}{c^2}$     c.  $uc$     d.  $Sc$     e. egyik sem

4. Az elektromágneses síkhullámban a tér egy adott tartományában az EMH energiája (**W**) és az impulzusa (**p**) közötti kapcsolat:

- a.  $W = \frac{p^2}{2m}$     b.  $W = pc$     c.  $W = \frac{p}{c}$     d.  $W = \frac{p^2}{c}$     e. egyik sem

5. Egy EMH-t emittáló pontforrástól **r** távolságban a Poynting vektor nagyságának átlaga (arányos):

- a.  $\sim \frac{I}{r}$     b.  $\sim \frac{I}{r^2}$     c.  $\sim \ln r$     d.  $\sim -\frac{I}{r}$     e. egyik sem

6. Az elektromágneses síkhullám fénynyomása:

- a.  $\frac{I}{c} I_{(int.)}$     b.  $\frac{I}{c} \langle S \rangle_{\text{átl.}}$     c.  $u$     d.  $uc$     e. egyik sem

7. Egy 2 ps-os lézérimpulzus hossza a térben:

- a. 6 mm    b. 0,6 mm    c. 0,66 mm    d. 60  $\mu\text{m}$     e. egyik sem

8. Egy  $2u$  sebességgel haladó úrhajó üldöz egy  $u$  sebességgel menekülő másik úrhajót (1D probléma). A gyorsabb úrhajóban ülő megfigyelőhöz képest az üldözött úrhajó relatív sebessége:

a.  $v^* = \frac{-u}{1 + \frac{2u^2}{c^2}}$     b.  $v^* = \frac{-u}{1 - \frac{2u^2}{c^2}}$     c.  $v^* = \frac{u}{1 - \frac{2u^2}{c^2}}$     d.  $v^* = \frac{u}{1 + \frac{2u^2}{c^2}}$     e. egyik sem

9. A  $\mathbf{K}$  laboratóriumi koordináta-rendszerben az  $x$  tengellyel párhuzamosan elindítanak egy lézernyalábot, amelynek a jellemző hullámhossza  $\lambda$ . A  $\mathbf{K}$ -hoz képest  $v$  sebességgel mozgó  $\mathbf{K}'$  koordináta-rendszerben ennek a fénynek a hullámhosszát  $\lambda'$ -nek mérik, ahol:

a.  $\lambda' = \lambda \sqrt{\frac{1 - \frac{v}{c}}{1 + \frac{v}{c}}}$     b.  $\lambda' = \lambda \sqrt{\frac{1 + \frac{v}{c}}{1 - \frac{v}{c}}}$     c.  $\lambda' = \lambda$     d.  $\lambda' = \lambda \frac{1}{1 + \frac{v}{c}}$     e. egyik sem

10. Az EMH-k spektrális (hullámhossz szerinti) felosztása alapján:

a. A gamma hullámokra jellemző hullámhossz  $10^{-12}$  m    b. Az infravörös hullámokra jellemző hullámhossz  $10^{-7}$  m    c. Az ultraibolya hullámokra jellemző hullámhossz  $10^{-8}$  m    d. A rádióhullámokra jellemző hullámhossz  $10^{-4}$  m    e. egyik sem

11. A mechanika és az elektrodinamika törvényinek invarianciájáról a következőket állíthatjuk:

- a. A Galilei-transzformációra a Maxwell-egyenletek invariánsak.
- b. A klasszikus mechanika egyenletei invariánsak a Lorentz-transzformációra, ha az egyik inercia-rendszerből áttérünk egy másikra
- c. A klasszikus mechanika egyenletei invariánsak a Galilei-transzformációra, ha az egyik inercia-rendszerből áttérünk egy másikra
- d. A Maxwell-egyenletek invariánsak a Lorentz-transzformációra, ha az egyik inercia-rendszerből áttérünk egy másikra
- e. Egyik sem igaz.

12. A korrespondencia elve azt jelenti, hogy:

- a. az erő  $y$  komponense nem transzformálódik (standard boost).
- b. nagy sebességgel mozgó testek mozgásegyenletének megadásához a speciális relativitáselméletre van szükség, mert a klasszikus mechanika már nem alkalmazható.
- c. gyorsuló koordináta-rendszerben a mechanika mozgásegyenleteinek felírásához a tehetetlenségi erőket is figyelembe kell venni; ezek azonban jó közelítéssel elhanyagolhatók, ha kicsi a koordináta-rendszer gyorsulása.
- d. A speciális relativitáselmélet a  $v \ll c$  határesetben visszaadja a klasszikus fizika egyenleteit.
- e. Egyik sem.

13. A laboratóriumi  $\mathbf{K}$  inercia-rendszerben az  $x$  tengellyel párhuzamos, nyugalomban lévő  $\ell_o$  hosszúságú rúd hosszát a  $\mathbf{K}$ -hoz képest  $u$  sebességgel mozgó  $\mathbf{K}'$  koordináta-rendszerben  $\ell$  hosszúnak mérik, azaz a mozgási mérőhossz:

a.  $\ell = \frac{\ell_o}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$     b.  $\ell = \ell_o \sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}$     c.  $\ell = \ell_o \left(1 - \frac{1}{2} \frac{u^2}{c^2}\right)$     d.  $\ell = \ell_o \left(1 + \frac{1}{2} \frac{u^2}{c^2}\right)$     e. egyik sem

14. A laboratóriumi  $\mathbf{K}$  inercia-rendszerben egy nyugalomban lévő órán  $\Delta t$  idő telt el két esemény között. A  $\mathbf{K}$ -hoz képest  $u$  sebességgel mozgó  $\mathbf{K}'$  koordináta-rendszerben a két esemény között eltelt időtartamot  $\Delta t'$  hosszúnak mérik, ahol  $\Delta t'$ :

a.  $\Delta t' = \frac{\Delta t}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$     b.  $\Delta t' = \Delta t \sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}$     c.  $\Delta t' = \Delta t$     d.  $\Delta t' = \Delta t \left(1 + \frac{1}{2} \frac{u^2}{c^2}\right)$     e. egyik sem

15. Egy a  $\mathbf{K}$  inercia-rendszer  $y$  tengelyével párhuzamosan terjedő lézernyaláb irányát a  $\mathbf{K}$ -hoz képest  $u=c/2$  sebességgel haladó  $\mathbf{K}'$  koordináta-rendszerben az  $x'$  tengelyéhez képest a  $\varphi$  szöggel adhatjuk meg, ahol  $\varphi$ :

a.  $\varphi = 153^\circ$     b.  $\varphi = 120^\circ$     c.  $\varphi = 90^\circ$     d.  $\varphi = 23^\circ$     e. egyik sem

16. A speciális relativitáselmélet szerint minden inercia-rendszerben (mérve vagy kiszámítva) állandó a:

a. fénysebesség    b. két esemény távolsága    c. a sajátidő ( $d\tau$ )    d. két esemény között eltelt idő    e. egyik sem

17. A Michelson interferométerrel elmozdulást viszonylag pontosan lehet mérni. Az interferométer jellemző (gyakorlatban könnyen elérhető) pontossága a látható tartományban:

a.  $\Delta x \sim 0,01$  mm    b.  $\Delta x \sim 0,0001$  mm    c.  $\Delta x \sim 0,1$  nm    d.  $\Delta x \sim 0,001$  mm    e. egyik sem

18. Két  $m_o$  nyugalmi tömegű részecske halad egymás felé a laboratóriumi koordinátarendszerben  $u$  sebességgel, majd rugalmatlan ütközést szenvednek. Az így kialakult részecske tömege:

a.  $M = 2m_o$     b.  $M = 2m_o \sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}$     c.  $M = \frac{2m_o}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$     d.  $M = \frac{2m_o \frac{u}{c}}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$     e. egyik sem

