

Elektrodinamika, 2013-2014 tavaszi félév

Pót zárthelyi dolgozat a második ZH anyagából
2014. május 21.

1. Egy L magasságú, R sugarú egyenes körhenger alakú üregrezonátort kiegészítünk egy $R \times L$ méretű téglalappal, amelyet beforrasztunk úgy, hogy összekösse a fedlapok két párhuzamosan álló sugarút (és síkja párhuzamos a hossz tengellyel, tehát az oldallappal is össze van kötve, másik L hosszúságú éle pedig a henger szimmetriatengelye). Határozzuk meg a TM-módusok sajátfrekvenciáit¹!

Plusz kérdés (de része a feladatnak): a legkisebb sajátfrekvenciára konkrétan (számérték-szerűen) is kíváncsi vagyok²!

2. Egy végtelen hosszú, R sugarú ferromágneses henger mágnesezettsége legyen homogén \mathbf{M}_0 , mely a tengelyére merőleges. Konkrétan határozzuk meg a \mathbf{B} és \mathbf{H} tereket a hengeren belül ill. kívül³!

3. Egy téglatest alakú üregrezonátorban adjuk meg (valamelyik tengelyt z -tengelynek tekintve) a TE-módusokra a $B_z(x, y)$ alakját, majd ebből konkrétan, csupa valódi valós számot tartalmazó végeredményként fejezzük ki a $\mathbf{E}(x, y, z, t)$ és $\mathbf{B}(x, y, z, t)$ tereket⁴!

A 3. feladathoz: ha az időfüggést komplex alakban $e^{-i\omega t}$ -nek írjuk, akkor a $\pm z$ irányba haladó hullámok (ahol tehát a z -függés $e^{\pm ik_z z}$ alakú) esetében

$$\mathbf{E}_T = i \frac{\pm k_z \nabla_T E_z - \omega \hat{\mathbf{z}} \times \nabla_T B_z}{\mu \epsilon \omega^2 - k_z^2}, \quad \mathbf{B}_T = i \frac{\pm k_z \nabla_T B_z + \mu \epsilon \omega \hat{\mathbf{z}} \times \nabla_T E_z}{\mu \epsilon \omega^2 - k_z^2},$$

ahol $\hat{\mathbf{z}}$ a z irányú egységvektor. *Az üregrezonátorban nem haladó hullámok vannak!*

Jó munkát!

Nagy Márton

¹Persze minden fal tökéletes vezető.

²Elárulok ehhez egy titkot. Azokról a függvényekről, amiket a sugárirányú $R(r)$ -re vonatkozó egyenlet megoldásához vezetünk be, mindeddig azt mondtam, hogy nem elemi függvények. Ez *általában* igaz is, *kivéve* néhány speciális esetet, amikor mégis kifejezhetők elemi függvényekkel. Itt is ez van! A mostani legalacsonyabb módus $R(r)$ -jét keressük $R(r) = \chi(r)/\sqrt{r}$ alakban, és ekkor a sugárirányú egyenletet a χ -re átírva egy elég egyszerű egyenletet kell, hogy kapjunk, amiből már megvan a megoldás.

³Segítség: emlékezzünk vissza, milyen jellegű volt a megoldás a gömb esetében. Próbálkozzunk itt annak a kétdimenziós megfelelőjével! Ehhez rutinszerűen használni kell a „kétdimenziós dipólus” potenciálját, ill. annak gradiensét, ha nem emlékszünk erre, akkor ezzel kezdjük! Használjuk aztán a \mathbf{B} , \mathbf{H} és \mathbf{M} közötti összefüggéseket, ill. a magnetosztatikában érvényes határfeltételeket!

⁴Ha kijönnek a terek, leellenőrizhetjük, hogy valóban megoldásai-e a Maxwell-egyenleteknek.