Vol. 26 (1) 2013

تصميم عدسة كهروستاتيكية احادية الجهد معجلة ومبطئة تعمل تحت ظرف التشغيل النهائي واللانهائي

انتهاء احمد محمد

قسم علوم الفيزياء / كلية التربية للعلوم الصرفه (أبن الهيثم) / جامعة بغداد

استلم البحث في 31 تشرين الاول 2011 ، قبل للنشر في 17 حزيران 2012

الخلاصة

لقد أجريت دراسة نظرية حاسوبية في موضوع البصريات الالكترونية لتصميم عدسة كهروستاتيكية احادية الجهد، اذ استعملت الطريقة العكسية التي تعد من الطرائق المهمة في تصميم العدسات الكهروستاتيكية وذلك من خلال تحديد معادلة مناسبة للجهد المحوري على شكل متعددة حدود ومن ثم حل معادلة الشعاع المحوري لايجاد مسار الجسيمات الذي يحقق معادلة الجهد المفروضة.

في هذا البحث صممت عدسة ثلاثية الاقطاب احادية الجهد معجلة ومبطئة بطول L=5mm تعمل تحت ظروف التشغيل النهائي واللانهائي، اذ تم الحصول على شكل الاقطاب لهذه العدسة باستخدام حلول معادلة لابلاس. وقد بينت نتائج البحث قيم قليلة للزيغين الكروي واللوني التي تعطي مؤشراً على كفاية تصميم العدسة.

الكلمات المفتاحية: بصريات الكترونية ،عدسة كهروستايكبه ،أحادية الجهد ،الزيغ الكروي ،الزيغ اللوني.



المقدمة

يعد علم البصريات الالكترونية احد فروع الفيزياء التي تتعامل مع حركة الجسيمات المشحونة في المجالين الكهربائي والمغناطيسي . النظريات التي وضعت لدراسة البصريات الضوئية ملائمة لحل مسائل البصريات الالكترونية ، من خلال البحوث الاولى التي ظهرت في عشرينات القرن الماضي والتي عدت موضوع البصريات الالكترونية موضوعاً حديثاً نسبياً اذ أن أول من اثبت امكانية تكوين صورة بوساطه الالكترونات هو H. Busch في عام 1926 [1] تعد العدسات الكهروستاتيكية احادية الجهد التي صمم احد انواعها في هذا البحث من انواع العدسات المهمة في تطبيقات البصريات الالكترونية التي تمتاز بأنها تمتلك الجهد نفسه في جانبي الجسم والصورة بحيث تبقى طاقة الجسيمات المشحونة ثابتة وهي عدسة كهروستاتيكية وليست عدسة مسقطية مغناطيسية . وهي تستخدم عادة في انبوبة الاشعة الكاثودية والعديد من اجهزة البصريات الالكترونية[2].

الجزءالنظري

صممت عدسةً كهروستاتيكية ثلاثية الأقطاب واستخدمت متعددة حدود من الدرجة الرابعة لتمثيل توزيع الجهد المحوري U(z) على المحور البصري Z للعدسة احادية الجهد والتي تحقق الشروط الاتية :

 $\mathrm{U}(0)\!\!=\mathrm{A}$, $\mathrm{U}(\mathrm{L}/2)=\!\mathrm{B}$, $\mathrm{U}(\mathrm{L})\!\!=\!\!\mathrm{A}$, $\mathrm{U}'(0)\!\!=\!\!0$, $\mathrm{U}'(\mathrm{L})\!\!=\!\!0$

والتي اعطتُ معادلة توزيع الجهد المحوري للعدسة الأحادية الجهد ثلاثية الاقطاب

اذ أن z المحور البصري ، L طول العدسة المؤثرة ، A قيمة الجهد عند بداية العدسة U(L) ونهايتها U(L) و E قيمة الجهد عند منتصف العدسة (E(L)) . تم حل معادلة الشعاع المحوري [3] الآتية للحصول على الخواص البصرية للعدسة:

$$\frac{\partial^2 r}{\partial z^2} + \frac{\dot{U}(z)}{2U(z)} \frac{\partial r}{\partial z} + \frac{U(z)}{4U(z)} r = 0 \dots (2)$$

تمثل هذه المعادلة وصفاً للجسيمات المشحونة في المجال الكهروستاتيكي المتماثل دورانياً وهي معادلة تفاضلية متجانسة خطية من الدرجة الثانية يمكن استعمالها لكل انواع الجسيمات المشحونة كما تمتاز المعادلة (2) بأنها متجانسة بالنسبة الى الجهد U. لذلك فأن زيادة الجهد أو نقصانه في كل نقاط المجال سوف لن يغير من المسار وتكون هذه المعادلة متجانسة بالنسبة الى Z و Z. [4]

إن حسابَ شكل الاقطُّابُ للعدسة الكهروستاتيكية الاحادية الجهد أعتماداً على توزيع الجهد المحوري الذي يكون دالة الى قيمة الموقع والمحور البصري ويتم ذلك باستخدام معادلة لابلاس الاتية [5]:-

يتم حساب الخواص البصرية للعدسة بعد حل معادلة الشعاع المحوري باستخدام طريقة راينج كتا (Range-Kutta) من الدرجة السادسة ومعرفة توزيع الجهد المحوري ومشتقتيه الاولى والثانية.

في المنظومات البصرية المثالية جميع الاشعة المنبعثة من نقطة في مستوي سطح الجسم سوف تتفرق الى النقطة نفسها في مستوى سطح الصورة مكونة صورة واضحة ، هذا الندفق الذي يسبب تشتت الاشعة المختلفة الى نقاط مختلفة يسمى الزيغ [6]. ولايجاد قيمة معاملي الزيغ الكروي Cs واللوني Cc للجسم استعملت المعادلات الاتية [7]

$$Cs_{O} = \frac{U^{-1/2}}{16r'^{4}} \int_{z_{o}}^{z_{i}} \left\{ \left[\frac{5}{4} \left(\frac{U''(z)}{U(z)} \right)^{2} + \frac{5}{24} \left(\frac{U'(z)}{U(z)} \right)^{4} \right] r^{4}(z) + \frac{14}{3} \left(\frac{U'(z)}{U(z)} \right)^{3} \right\}$$

$$r'(z)r^{3}(z) - \frac{3}{2} \left(\frac{U'(z)}{U(z)}\right)^{2} r'^{2}(z)r^{2}(z) \left\{ U^{1/2}(z) dz \right\}$$
 (4)

$$Cc_{O} = \frac{U^{1/2}(z_{o})}{r_{o}^{\prime 2}} \int_{z_{o}}^{z_{i}} \left[\frac{1}{2} \frac{U'(z)}{U(z)} r'(z) r(z) + \frac{U''(z)}{4U(z)} r^{2} \right] U^{-1/2}(z) dz$$
 (5)

اذ ان Cs_0 و Cs_0 يمثلان معاملي الزيغ الكروي واللوني للجسم على التوالي . ولحساب معاملي الزيغ الكروي واللوني للجسم على التوالي . ولحساب معاملي الزيغ الكروي واللوني للصورة Cs_0 الصورة Cs_0 على التوالي يمكن استخدام العلاقتين السابقتين وذلك باستبدال Cc_i , Cs_i على التوالي يمكن استخدام العلاقتين السابقتين وذلك باستبدال T_0 على التوالي يمكن استخدام العدسة T_0 النسبة بين ارتفاع الحسرة T_0 على الترتيب و تحسب قوة تكبير العدسة T_0 (النسبة بين ارتفاع الصورة T_0 وارتفاع الجسم T_0 كما في المعادلة الاتبة T_0 المعادلة الاتبة T_0 المعادلة الاتبة T_0 المعادلة الاتبة T_0

$$M = \frac{r_i}{r_0} \tag{6}$$



النتائج والمناقشة

حسب توزيع الجهد الكهروستاتيكي المحوري U(z) ومشتقته الأولى U(z) [المجال الكهروستاتيكي] لعدسة احادية الجهد معجلة ومبطئة استناداً الى المعادلة رقم (1)، اذ ان الشكل (1) يوضح منحني توزيع الجهد المحوري (a) لعدسة معجلة (b) لعدسة مبطئة ، حيث يلاحظ من الشكل ان المشتقة الأولى للجهد المحوري تمتلك نقطتي انقلاب عندما يصل المجال الكهربائي المحوري الى قيمته العظمى الموجبة والسالبة ، كذلك فأن منحني توزيع الجهد المحوري يحتوي على قمة واحدة اعتماداً على فولتية القطب الثاني . ان الجهد المحوري متساو في جانبي الجسم والصورة اي ان على قمة واحدة اعتماداً على فولتية القطب الثاني . ان الجهد المحوري متساو في جانبي الجسم والصورة اي ان $U(z_i)=U(z_0)$ وهذا يدل على ان المجال الكهربائي المحوري يساوي صفر عند هاتين النقطتين اي ان $U(z_i)=U(z_i)$ وهذا يدل على ان العدسة هي أحادية الجهد كما هو واضح من الشكل (1) . ان توزيع الجهد المحوري U(z) وتوزيع المجال الكهربائي المحوري E(z) متماثل حول محور التناظر.

للحصول على شكل الاقطاب للعدسة الاحادية الجهد المعجلة والمبطئة التي تعمل تحت ظرف التكبير المحدد وغير المحدد كما هو واضح من الشكل (2) تم الاستعانة بالمعادلة(3)، اذ ان الاقطاب الخارجية الأول والثالث اقطاب متماثلة أو متناظرة وكلاً منها يملك الجهد نفسه أما القطب الثاني فأنه يكون مختلف الجهد الذي يؤدي الى أختلاف في شكل القطب متناظرة وكلاً منها يساوي 0.78 من طول العدسة الكلي والمسافة بين القطب الأول والثاني تساوي المسافة بين القطب الثاني والثالث وهي 0.05 من طول العدسة الكلي.

الجدول (1) يبين خواص العدسة الكهروستاتيكيه الاحادية الجهد ثلاثية الاقطاب المعجلة والمبطئه تحت شرط التكبير المحدد وغير المحدد كما هو واضح من الاشكال 5,4,3 .

حسب معامل الزيغ الكروي Cs، ومعامل الزيغ اللوني Cc نسبة الى التكبير M لعدسة معجلة ومبطئة بطول Cs استناداً إلى المعادلات(4)،(5)،(6) في حالة التكبير المحدد، في الشكل (3).

حسب معامل الزيغ الكروي ومعامل الزيغ اللوني نسبة الى التكبير في حالة التكبير المحدد [تكبير واطئ] ، يتضح من هذا الشكل انه في حالة العدسة معجلة [يعني 1 < U2/U1] بزيادة نسبة الجهد (1 < U2/U1) فأن (1 < U2/U1) و (1 < U2/U1) نقل حتى تصل الى (1 < U2/U1) ، (1 < U2/U1).

اما في حالة العدسة مبطئة [U2/U1] فبزيادة نسبة الجهد تقل Cs/M و Cs/M حتى تصل الى قيمة Cs/M=0.07 و Cs/M=0.04 و Cs/M=0.04 و يلاحظ من الشكل (3) ان قيم معاملات الزيوغ اللونية هي اقل من قيم معاملات الزيوغ الكروية .

أما في الشكل (4) فحسب Cs/M و Cs/M في حالة التكبير المحدد [تكبير عالي] ، اذ يتضح من هذا الشكل في حالة Cs/M=0.02 و Cs/M=0.02 حتى تصل في حالة العدسة المجلة الىCs/M=0.02 و Cs/M=0.03 وهو اقل زيغ حصلنا عليه في هذا البحث اما في حالة العدسة المبطئة فأنه Cs/M=0.03 Cs/M=0.03.

أما في الشكل (5) Cs/f و Cs/f فانه معاملات الزيوغ المحدد ، وبزيادة نسبة الجهد U2/U1 فانه معاملات الزيوغ الكروية واللونية تقل ففي العدسة المعجلة تكون قيم Cc/f=1.9 ، Cs/f=1.76 أما في العدسةالمبطئة فستكون قيم الكروي هو ان الالكترونات الخارجية تبئر في نقطة اقرب الى العدسة من الالكترونات القريبة من المحور (الالكترونات المحورية) لذلك فأن الالكترونات الخارجية تملك مسافات بؤرية اقصر من الالكترونات المحورية.

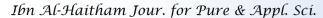
الاستئتاجات

- 1- إن نسبة الجهود U2/U1 تحدد الخواص البصرية للعدسة .
- 2- زيادة نسبة الجهد U2/U1 يقل من قيمة الـ Cs/M , Cc/M في حالة التكبير المحدد، و Cc/f ، Cs/f في حالة التكبير غير المحدد.
- Cc/M=0.02 ، Cs/M=0.02 [تكبير عالي] Cc/M=0.02 ، Cs/M=0.02 عندما التكبير محدد U2/U1=400
- 4- افضل خواص بصرية للعدسة المبطئة عندما التكبير محدد [تكبير واطئ] ، Cc/M=0.04 ، Cs/M=0.07 ، [كبير واطئ] عندما 2.04 لعدسة المبطئة عندما 1.02/U1=0.9

المصادر

1.Septier,A.(1980) ,applied charged particles optics, Part A, (Academic pres : NewYork). 2.CossLett, V.E.(1950) ,Introduction to electron optics , (Oxford University press , London) 3-Ahmad A. K. (1993), "Computerised investigation on the optimum design and properties of the electrostatic lens", Ph.D. Thesis, Nahreen University , Baghdad , Iraq.

4-Zhigarev, A. (1975), Electron Optics and electron-beam devices. (Mir publishers, Moscow)





5-Baszkowski, B. (1968), Electron optics, (Iliffe Book, London).

6-Szilagyi, M. (1988), Electron and ion optics, (pinum press, NewYork)

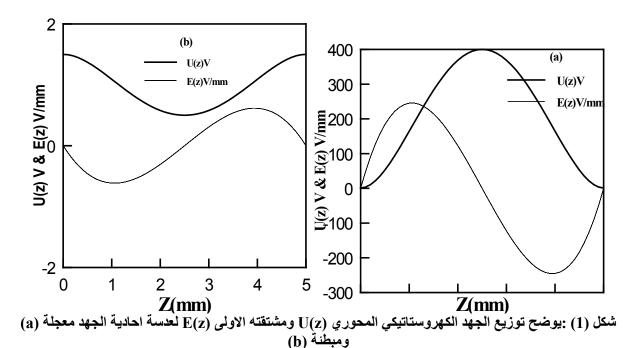
7-Http://hyperphysics.physics.physics.gsu.edu/hlpace/ligcon.htm/hcl) 23/5/2005, Eric: weissten's world of physics. Science world, wolfram.com/physics/spheaircal aberration.htm-13K.

8-Scheinfein,M. and Galantai, A.,(1986),Optik Multiobjective optimization techniques for design of electrostatic charged particles lenses, 74: 154-164.

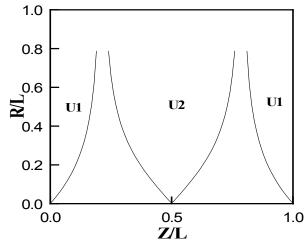
9-Rempfer G.F., fyfield M.S. and Griffith O. H. , (1998), Microse. Microanal , lenses for electron microscopy and micro analysis: Shadow graph method of determining focal properties and aberration coefficients, $\underline{4}$: 43-49

الجدول (1): خواص العدسة الكهروستاتيكية الاحادية الجهد ثلاثية الاقطاب المعجلة والمبطئة تحت شرط التكبير المحدد وغير المحدد

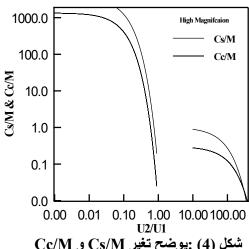
| <u> </u> | | | |
|----------------------|-------|------|------|
| نوع التكبير | U2/U1 | Cs/M | Cc/M |
| محدد [واطئ التكبير] | 0.9 | 0.07 | 0.04 |
| | 600 | 0.4 | 0.01 |
| محدد [عالي التكبير] | 0.9 | 0.23 | 0.03 |
| | 400 | 0.02 | 0.02 |
| | U2/U1 | Cs/f | Cc/f |
| التكبير غير محدد | 0.1 | 5.4 | 5.9 |
| | 400 | 1.76 | 1.9 |



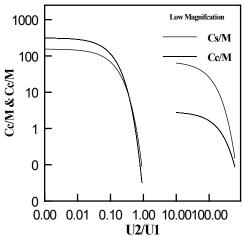




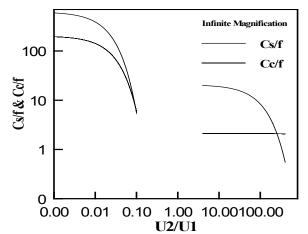
شكل (2): يبين شكل الاقطاب للعدسة الكهروستاتيكية الاحادية الجهد بأفضل الخواص البصرية



شكل (4) :يوضح تغير Cs/M و Cc/M و Cc/M مع نسبة الجهد لعدسة احادية الجهد معجلة ومبطنة تعمل تحت نمط التكبير المحدد (تكبير عالي)



شكل (3): يوضح تغير Cs/M و Cc/M مع نسبة الجهد لعدسة احادية الجهد معجلة ومبطئة تعمل تحت نمط التكبير المحدد (تكبير واطئ)



شكل (5): يوضح تغير Cc/f و Cc/f مع نسبة الجهد لعدسة احادية الجهد معجلة ومبطئة تعمل تحت نمط التكبير غير المحدد.



Design of Electrostatic Unipotential Lens Accelerating And Decelerating Operated Under Finite And Infinite Magnification Conditions.

Intiha'A. Mohmmed

Dept. of Physics/College of Education For Pure Science(Ibn Al-Haitham) / University of Baghdad

Received in: 31 October 2011, Accepted in 17 June 2012

Abstract

Theoretical study computerized has been carried out in field electron optics, to design electrostatic unipotential lens, the inverse problem is important method in the design of electrostatic lenses by suggesting an axial electrostatic potential distribution using polynomial function. The paraxial—ray equation is solved to obtain the trajectory particles that satisfy the suggested potential function.

In this research , design electrostatic unipotential lens three-electrode accelerating and decelerating L=5 mm operated under finite and infinite magnification conditions. The electrode shape of the electrostatic lens was then determined from the solution of the Laplace's equation's. the results showed low values of spherical and chromatic aberrations which are considered as good criteria for good design.

Keywords: Electron optics, Electrostatic Lens, Unipotential, spherical aberrations, chromatic aberrations