# Studying the Gamma radiation effect on refractive index dispersion for polysterene membranes by Wemple-Didomenico and Sellmeier models

Dr.Khitam Kanjarawi<sup>\*</sup>

#### (Received 23 / 1 / 2017. Accepted 6 / 9 / 2017)

## $\Box$ ABSTRACT $\Box$

Two membranes of polysterene were prepared, pure and radiated with Gamma Rays, by casting method.

The study included recording the transmittance (T) spectrum in the range (400-900)nm, then calculating the values of the absorbance (A), the reflectance (R), the absorption coefficient ( $\alpha$ ), extinction coefficient (K<sub>o</sub>), and refractive index (n<sub>o</sub>) for the polysterene membranes before and after the irradiation.

The effect of Gamma Rays on the refractive index dispersion by Wemple-Didomenico and Sellmeier models was studied.

It was observed that  $\gamma$  Rays radiation lead to an increase in the transmittance (T) and a decrease reflectance (R) and absorbance (A), also a decrease in the refractive index values ( $n_0$ ).

Some special parameters in the Wemple-Didomenico model were calculated, like The Single Oscillator Energy  $(E_o)$ , and Dispersion Energy  $(E_d)$  according to the refractive index  $(n_o)$ .

In Addition Some special parameters in the Sellmeier model were calculated, like Average Oscillator Wavelength ( $\lambda_o$ )nm, and Average Oscillator Length (S<sub>o</sub>).

According to Wemple-Didomenno model the values of the refractive index dispersion is closer to (1.85) in the pure sample but decreases in the radiated sample to (1.0826) for the low energies.

According to Sellmeier it draws near to (1.83) in the pure sample while it decreases to (1.14) for irradiated sample at the long waves.

**Keywords:** Thin Membranes, Gamma Rays, Optical properties, Wemple - Didomenico Model, Refractive Index Dispersion, Polysterene, Sellmeier model.

<sup>\*</sup> Assistant Professor-Basic Science Department- Faculty Of Mechanical And Electrical Engineering-Tishreen University.

2017 (5) مجلة جامعة تشرين للبحوث والدراسات العلمية \_ سلسلة العلوم الهندسية المجلد (39) العدد (5) Tishreen University Journal for Research and Scientific Studies - Engineering Sciences Series Vol. (39) No. (5) 2017

دراسة تأثير أشعة غاما على تشتت قرينة الانكسار لأغشية رقيقة من البوليسيترين وفق نموذجي ويمبل – ديدمينكو وسيللماير

د. ختام قنجراوې \*

(تاريخ الإيداع 23 / 1 / 2017. قُبِل للنشر في 6/ 9 / 2017)

## 🗆 ملخّص 🗆

تم تحضير غشاءين من البوليستيرين ( PS( Polysterene ) نقي ومشعع بأشعة غاما ( Gamma Rays ) بطريقة الصب ( casting ) .

شملت الدراسة تسجيل طيف النفوذية transmittance ) T ) في المجال nm ( 900 – 400 )، و تم حساب قيم الامتصاصية Absorption α ) ، والانعكاسية Reflactance ) R ) ، ومعامل الامتصاص (Absorption α ) ، ومعامل الامتصاص n Coefficient) ، وقرينة الإنكسار n

( Refractive index ) لأغشية البوليستيرين قبل التشعيع وبعده .

تمت دراسة تأثير أشعة  $\gamma$ على تشتت ( dispersion ) قيم قرينة الانكسار  $n_o$  وفقا لنموذجي ويمبل – ديدمينكو وسيللماير (Wemple – Didomenico and Sellmeier models).

> تبين أن أشعة  $^{\gamma}$  تؤدي إلى زيادة النفوذية T وانخفاض قيم كل من R و A وكذلك إلى انخفاض قيم n<sub>o</sub> بشكل واضح .

> > تم حساب بعض القيم الخاصة بنموذج ويمبل – ديدمينكو مثل طاقة المهتز الأحادي E<sub>o</sub>

. no )، وطاقة التشتت (Single Oscillator energy ) Ed )، وطاقة التشتت (Single Oscillator energy )

اضافة الى ذلك تم حساب بعض القيم الخاصة بنموذج سيللماير مثل (nm) م ( معدل طول موجة المهتز )

 $S_{\circ}$  ) ومعدل شدة طول المهتز ( average oscillator wavelength )

( average oscillator length strength ). وفقا لنموذج ويمبل – ديدمينكو فإن قيم تشتت قرينة الانكسار نتقارب من ( 1.85 ) بينما نتتاقص في حالة العينة المشععة إذا تبلغ قيمتها (1.0826) عند الطاقات المنخفضة .

تقترب قيم تشتت no وفقا لنموذج سيللماير من القيمة ( 1.83 ) للعينة النقية في حين تتناقص في حالة العينة المشععة حيث تبلغ (1.14) عند الموجات الطويلة .

ا**لكلمات المفتاحية** : أغشية رقيقة ، أشعة <sup>74</sup>، خصائص ضوئية ، نموذج ويمبل – ديدمينكو ، تشتت قرينة الانكسار ، بوليستيرين ، نموذج سيللماير .

أستاذ مساعد - قسم العلوم الأساسية- كلية الهندسة الميكانيكية والكهربائية - جامعة تشرين - اللاذقية - سورية

#### مقدمة :

تعتبر فيزياء الأغشية الرقيقة، أحد الفروع المهمة في فيزياء الجسم الصلب، ,وقد تكون الاغشية الرقيقة محضرة من مادة صلبة أو عضوية أو لاعضوية، حيث انها ترسب على شكل طبقة أو عدة طبقات على ركيزة ما بعدة طرائق معروفة فيزيائية أو كيميائية.

تتميز معظم المواد البوليميرية بمرونتها وخفة وزنها وشفافيتها ونفوذيتها العالية. مما أكسبها اهتمام الباحثين والصناعيين بها ، لذلك جرى العمل في العقود الأخيرة على تطوير دراسة البوليميرات وتوسيع دائرة استخدامها حتى دخلت مجال الافلام الرقيقة نظراً لاستجابتها لكثير من التحسينات التي تجرى عليها ، بدءاً من صفة العزل الكهربائي والحراري والصوتي ، حتى صفة الناقلية الكهربائية ، مروراً بدراسة كثير من الخصائص الضوئية كالنفوذية T والامتصاصية معامل الانكسار n ومعامل التخامدها وعرض فجوة الطاقة a ، .....هذا من جهة ، ومن جهة أخرى انخفاض تكاليف وسهولة عمليات إنتاجها ، حيث أن معظم المونوميرات التي تستخدم في صناعة البوليميرات تستخرج حالياً من عمليات تحويل البترول إلى كيماويات ، ويعتبر غاز الإيثيلن المتوفر بكثرة أساساً في إنتاج العديد من هذه المونوميرات كمونومير الستيرين والبوتاديين والبروبيلين وفينيل كلورايد... وكمثال على ذلك بيين المخطط التالي كيفية الحصول على بوليسيتيرين وفق طريقة بلمرة المونومير :

> يئمرة غاز الايتيلين + بنزن \_\_\_ مونومير ستيرين \_\_\_ بوليستيرين

### أهمية البحث وأهدافه :

يتميزالبوليستيرين PS إضافة إلى صفات البوليميرات الآنفة الذكر بمقاومته للظروف البيئية إلى حد كبير ، إلا أنه بفعل التقادم يتشقق عند تعرضه للعوامل الجوية المختلفة لفترات زمنية طويلة ، لذلك تضاف إليه أثناء تحضيره مواد محددة لتحسين أو تغيير بعض خصائصه ، كالمالئات (Fillers) أو الاشابة بمواد مختلفة كالصباغ والأكاسيد أو المعالجة بطرائق اشعاعية أو كيمائية محددة .

الهدف من هذا البحث تحضير أغشية من PS بطريقة الصب وإجراء بعض التعديلات عليها بفعل التعريض لأشعة <sup>7</sup>، ثم دراسة تأثير هذه العملية على بعض خصائصها الضوئية ومقارنتها بخصائص العينة النقية. الصيغة الكيميائية لمونومير ستيرين هيC<sub>8</sub>H<sub>8</sub> بينما الصيغة الجزيئية لبولي ستيرين هي[1] :



وهو بوليمير عطري (Aromatic) لاحتوائه على حلقة بنزن.

تأتي أهمية البحث من أهمية عملية التشعيع بحد ذاتها ، إذ أنه لدى تشعيع بعض البوليميرات ومنها البوليستيرين بأشعة غاما  $\gamma$  تحصل عملية التشابك (Cross linking) التي تؤدي إلى زيادة قوة الترابط بين ذرات سلسلة البوليمير ، ومن ثم تتشابك السلاسل البوليميرية مع بعضها البعض[2] ، مما يؤدي إلى تغيير في خصائص البوليستيرين.

طرائق البحث ومواده : طريقة البحث : 1- اتبعت طريقة البلمرة بالأكسدة للحصول على بوليستيرين بدءاً من مونومير الستيرين. 2- تم تحضير العينات باستخدام طريقة الصب في أوعية بتري (petri dishes ) . 3- تم استخدام طريقة التشعيع بأشعة <sup>7</sup> لمعالجة الأغشية النقية الناتجة . مواد البحث :

1- مونومير الستيرين ذو الصيغة الكيميائية (C<sub>8</sub>H<sub>8</sub>) وهو عبارة عن هيدروكربون سائل عديم اللون ، لزج ،
 الشركة المنتجةGermany , Aldrich – Sigma

2− بودرة بنزويل بيروكسيد (Benzoyl Peroxide)، وهي مادة عضوية مؤكسدة لها الصيغة الكيمائية -2 د بدرجة نقاوة تصل الى 97%.

### الأجهزة والأدوات المستخدمة :

1- مصدر التشعيع بأشعة غاما <sup>γ</sup>من نوع سيزيوم -137 (Cs-137) ذو الفعالية الإشعاعية (333KBq) ، وعمر النصف مقداره ( 30 سنة )، وهو منبع نقطي ذو نصف قطر لحزمة الاشعاع يقع ضمن المجال (400~300) μm، والمصنع من قبل شركة LeyBold الألمانية بتاريخ 2007.

2- جهاز مطيافية الأشعة فوق البنفسجية والمرئية (Spectrophotometer UV− Vis ) من

نوع (JASCO - 530 ) موصول بجهاز كمبيوتر مزود ببرنامج خاص لإصدار كافة نتائج الاختبارات الطيفية .

3- جهاز قياس السماكة الرقمى (Indicating Micrometer 0.25nm) ذو المجالμm (0−100).

4− ميزان تحليلي بدقة 0.0001gr من نوع satorius نموذج TE64 ألماني الصنع.

(yellow line MSH basic ,temp , and من النوع (Magnetic stirrer) من النوع -5 – خلاط مغناطيسي(hot)، إيطاليا.

6- أدوات زجاجية (أواني بتري، بياشر ، ألنمايرات ، واسطوانات مدرجة وماصات مناسبة ).

#### العمل التجريبي :

1- تؤخذ كمية وزينة قدرها gr 10من مونومير الستيرين في بيشر حجمه ml 50 ml ويضاف إليه بضع حبيبات من بودرة ( بنزويل بيروكسيد ) بحيث تتم اضافة الكمية بالتدريج لحين تحول اللون الى الاصفر المتجانس.

2- يوضع البيشر على الخلاط المغناطيسي لمدة 4 ساعات في درجة حرارة تقريباً ℃70 بعدد دورات يساوي تقريبا" 700rpm، لإتمام عملية البلمرة وفق طريقة الأكسدة، وبتحول اللون إلى الأصفر المتجانس فيكون تفاعل البلمرة قد تم، وينتج سائل بوليستيرين .

3− تؤخذ بواسطة ماصات مناسبة كميتان متساويتان من المحلول السابق وتسكب في وعاءين زجاجيين من أوعية بتري ذات القطر المتساوي وتترك لمدة 48 ساعة لتجف نهائياً في مكان بعيد عن التيارات الهوائية. 4- يتم نزع الأغشية المتشكلة بهدوء، وتقاس سماكتها باستخدام جهاز قياس السماكة الرقمي، حيث كانت جميعها متقاربة فيما بينها وتساوى حوالي 45 µm

5- تحفظ هذه الأغشية في علب خاصة لحين المسح الطيفي لها، والمعالجة الإشعاعية لها .

المعالجة الاشعاعية :

يوضع الغشاء الثاني أمام مصدر التشعيع بأشعة γ من نوع سيزيوم-137 (Cs-137) ذو الفعالية الإشعاعية (Cs-137) ، وعمر النصف مقداره ( 30 سنة )، وهو منبع نقطي ذو نصف قطر لحزمة الاشعاع يقع ضمن المجال μm (333KBq) ، والمصنع من قبل شركة LeyBold الألمانية بتاريخ 2007 ، حيث يثبت على حاجز يبعد مسافة mm 2 من مصدر التشعيع ويترك في مكان بعيد عن التأثيرات المحيطة لمدة 30 يوم متواصلة .

علمة الجرعة الاشعاعية  $E\begin{pmatrix} \mu SV \\ h \end{pmatrix}$  التي تعرضت لها العينة في الساعة الواحدة، تحسب بالعلاقة: 2

 $E = \Gamma \frac{A_1}{d^2}$ 

حيث:  $\Gamma$  ثابت يتعلق بنوع مصدر التشعيع (سيزيوم-137) ويساوي (0,087).  $A_1$  الفعالية الاشعاعية مقدرة بواحدة ميغا بيكرل (*MBq*)، وتساوي MBq (0,333). d بعد مصدر التشعيع عن العينة مقدراً بـ m ويساوي m(0,002). بالتحدين فان قدة E بالماحة الماحد تقام ( $\mu SV$ ) (27.12,20) خلام 30 سماً قدام

3. بعد انقضاء هذه المدة، يزال مصدر التشعيع، وتقاس من جديد سماكة الغشاء، فوجد ان قيمتها تساوي تقريباً و يمكن تفسير هذا النقصان بالسماكة بأن التعرض لأشعة غاما ينتج عنه تشابك في السلاسل البوليميرية مع بعضها، و بازدياد مدة التعرض للجرعات الإشعاعية و امتصاص العينة لها تتأين جزيئات وذرات العينة مما يؤدي إلى تكسير الروابط الكيميائية فيها، مما يؤدي الى نقصان الأبعاد بين ذرات المادة او بين جزيئاتها، و من ثم يحصل انكسير الموابط الكيميائية في ما يؤدي الى المعنية مع المانية مع معني من المالي المالي المالي المالية مع بعضها، و الزياد مدة التعرض للجرعات الإشعاعية و امتصاص العينة لها تتأين جزيئات وذرات العينة مما يؤدي الى المعنية المانية مع المالية مع المالي المالية مع المالية مع يؤدي الى المالية مع المالية مع المالية من المالية مع يؤدي الى المالية الكيميائية فيها، ما يؤدي الى مالية ما يؤدي المالية المالية المالية الكيميائية فيها، ما يؤدي الى المالية الأبعاد بين ذرات المادة المالية في من ثم يحصل المالية من مالية من المالية اللها مالية المالية المالية المالية المالية المالية المالية المالية المالية في من ثم يحصل المالية مالية المالية المالي

.4 يحفظ الغشاء في علبة مغلقة لحين المسح الطيفي لها.

المسح الطيفي للأغشية :

تم تسجيل طيف النفوذية (T) للغشاءين باستخدام جهاز (Spectrophotometer UV-Vis) ضمن المجال الموجى nm(900-400).

جميع القياسات المأخوذة تمت في درجة حرارة وضوء الغرفة وتحت الضغط الجوي النظامي. ثم تم حساب بقية الثوابت الضوئية كالامتصاصية A، و الانعكاسية R، و معامل الامتصاص <sup>Q</sup>، ومعامل التخامده K<sub>o</sub>، وقرينة الانكسار n<sub>o</sub>، وثابت العزل الكهربائي ع بجزأيه الحقيقي و التخيلي (ε<sub>2</sub>, ε<sub>1</sub>)على الترتيب....

النتائج والمناقشة :

1- قيم النفوذية T :

تم تسجيل طيف النفوذية بوساطة جهاز (Spectrophotometer UV-Vis)ضمن المجال الموجى

المتعنية (1) ويمثل الشكل (1) تغيرات قيم النفوذية T بدلالة طول الموجة ( $\lambda(nm)$ ، ويمثل الشكل (1) تغيرات قيم النفوذية T بدلالة طول الموجة ( $\lambda(nm)$ ، ويمثل النقية والمشععة، والذي يتوضح منه أن غشاء SPنفوذي بنسبة عالية تصل إلى أكثر من 80% للغشاء النقي على المجالNm(000-050) وتزيد عنها حتى تصل إلى أكثر من 90% على المجال nm (900 - 500) للغشاء المشعع وبشكل عام فإن التشعيع قد زاد من نفوذية غشاء البوليستيرين، بسبب التشابك غير المتجانس بين جزيئات المشعع المشعع وبشكل واضح [2].



. الشكل (1) تغيرات قيم النفوذية T بدلالة  $\lambda(nm)$  للعينتين النقية والمشععة

## 2− حساب قيم الامتصاصية A:

A = Log(1/T) : [3] تم حساب قيم الامتصاصية من العلاقة [3] :

ويمثل الشكل (2) تغير قيم الامتصاصية بدلالة طول الموجة (λ(nm) ، للغشائين النقي والمشع ويتبين منه أن قيم الامتصاصية صغيرة جداً بشكل عام ، إلا أن قيمها بالنسبة للغشاء المشعع قد تناقصت بشكل سريع عند بداية المجال المرئي ، حتى أنها تتناهى إلى الصفر تقريباً بعد λ = 600 nm .

يؤدي التشعيع إلى نقصان الامتصاصية على طول المجال nm(900-300) بشكل ملحوظ.



. الشكل (2) تغيرات قيم الامتصاصية A بدلالة  $\lambda(nm)$  للعينتين النقية والمشععة

-3 - حساب الانعكاسية R

 A + T + R = 1:[4] من علاقة انحفاظ الطاقة التالية [4]:

 ويبين الشكل (3) تغيرات قيم الانعكاسية R بدلالة (nm) للعينتين النقية والمشععة :

 ويبين الشكل (3) تغيرات قيم الانعكاسية R بدلالة (nm) من علاقة والمشععة :

 0.35

 0.35





حيث يتوضح منه أن نسبة الانعكاسية هي نسبة ليست مهملة، وهذا يدل على أن معامل التخامد سيكون ضئيلا، كما أن عملية التشعيع قد خفضت من انعكاسية الغشاء. 

 4. حساب معامل الامتصاص  $\alpha$ :

 يحسب معامل الامتصاص  $\alpha$ من العلاقة [ 1, 5 ] :

 عديث d هي سماكة الغشاء المدروس .

يبين الشكل (4) تغير قيم معامل الامتصاص  $\alpha$  بدلالة طاقة الفوتون الوارد (hv(eV) للعينتين النقية والمشععة مقدراً بـ  $^{-1}$ . قيم معامل الامتصاص ضئيلة جدا بسبب أن الامتصاصية كانت قليلة للعينتين لأن الغشاءين نفوذيان بشكل جيد. حيث يتراوح معامل الامتصاص في العينة النقية بين $^{-1}$  (88–41) ،وبين



. العينة المشععة (18-253)Cm<sup>-1</sup>

الشكل (4) تغيرات قيم معامل الامتصاص lpha بدلالة طاقة الفوتون الوارد hv(eV) للعينتين النقية والمشععة

يلاحظ ازدياد معامل الامتصاص  $\alpha$  زيادة واضحة للعينة المشععة من أجل قيم 2.25eV (eV بسبب hv(eV) 2.25eV بسبب وصول طاقة الإشعاع الذي امتصته العينة إلى قيمة تساوي ثم تزيد عن قيمة عرض فجوة الطاقة بين قطاعي التكافؤ و الناقلية وتسمى حد أو حافة الامتصاص(Absorption Edge) .

$$-5$$
 - حساب معامل التخامد K<sub>0</sub> : K<sub>0</sub> - 5  
تزداد قيم معامل التخامد K<sub>0</sub> بازدياد قيم  $\alpha$  وتتناقص بتناقصه وفق العلاقة[4,6] :  
 $K_0 = \alpha \lambda/4\pi$  (1)  
يوضح الشكل (5) تغيرات قيم K<sub>0</sub> بدلالة *hv(eV)* للعينتين النقية والمشععة .  
يسلك منحني K<sub>0</sub> نفس سلوك منحني  $\alpha$ ، وهذا ما يبينه الشكلان(4) و (5) ، انطلاقا من العلاقة الرياضية  
(1) ،

التي تشير الى التناسب الطردي بين lpha و  $K_0$  اي كلما ازدادت الامتصاصية ازداد معها تخامد الطاقة داخل مادة العينة ، لاسيما بعد تجاوز حافة الامتصاص عند حوالي  $h\nu > 2.25 \ eV$  مما يؤكد صحة النتائج التجريبية .



. الشكل (5) تغيرات قيم معامل التخامد  $K_{\circ}$  بدلالة قيم  $h \nu$  للعينتين النقية والمشععة

6-حساب قرينة الانكسار .no

تتعلق n<sub>o</sub> بالانعكاسية R وتعطى بالعلاقة [3,6,7] :

 $n_{0} = \left[ \left( \frac{4R}{1 - R} \right)^{2} - K_{0}^{2} \right]^{1/2} + \left( \frac{1 + R}{1 - R} \right)$ (2)  $\sum_{i=1}^{n_{0}} n_{i} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{n_{0}} n_{i} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{n_{0}} \frac{1}{2$ 

ويفسر هذا الانخفاض في قيم قرينة الانكسار no إلى حدوث عملية التشابك بين جزيئات البوليمير ولكن بشكل غير متجانس مما يؤدي إلى زيادة وجود الفراغات بين جزيئات المادة وتصبح المادة أقل كثافة مما هي عليه في العينة النقية، فينتج عن ذلك أن قيم قرينة الانكسار تقل للعينة المشععة بالمقارنة مع ما يقابلها في العينة النقية.



الشكل (6) تغيرات قيم قرينة الانكسار no بدلالة قيم hv للعينتين النقية والمشععة .



الشكل (7) تغيرات قيم  $\varepsilon_1$  بدلالة  $h\nu$  للعينتين النقية والمشععة

يلاحظ من هذا الشكل تطابق شكل المنحنيات البيانية الواردة فيه مع منحنيات n<sub>0</sub> الواردة في الشكل (6) وهذا ما يؤكد صحة النتائج التجريبية وفقاً للعلاقة (4)، نظراً لصغر قيم <sup>2</sup><sub>0</sub> [2].

ويبين الشكل (8) تغيرات قيم <sub>2</sub>2 بدلالة hv للعينتين النقية و المشععة.



الشكل (8) تغيرات قيم  $\varepsilon_2$  بدلالة  $h\nu$  للعينتين النقية والمشععة

يلاحظ منه تطابق شكل المنحنيات البيانية الواردة فيه مع منحنيات K<sub>0</sub> في الشكل (5) وفقاً للعلاقة (5) ، ومع منحنيات α [2] الواردة في الشكل(4) حسب العلاقة(1)، وهذا ما يؤكد صحة النتائج التجريبية .

## 8- تشتت قرينة الانكسار n<sub>o</sub> وفق نموذج ويمبل – وديدمينكو [ 10 , 9 , 8]:

### (Refractive Index Dispersion by Wemple-Didomenico Model):

يؤدي سقوط الفوتون على مادة ما لحدوث عدة عمليات ضوئية كما أوضحنا سابقا كالانعكاسية والنفوذية و التخامد .....الخ . وترتبط جميع هذه العمليات بامتصاص الطاقة ، الذي يعمل بدوره على تحريض اهتزاز الالكترونات الداخلية للمادة ، لذلك فقد اعتبر ويمبل وديدمينكو الوسط العازل كمجموعة من المهتزات الأحادية (Single Oscillators) ذات الترددات المميزة في مجالات الطيف القريبة من تحت الحمراء وفوق البنفسجية والمرئي والالح-Vis) ، وتكون قرينة الانكسار لها no تابعة لتردد هذا المهتز (v) وتتزايد ببطء مع تزايد التردد ، كما هو واضح في الشكل (6) ، ولكن يمكن أن تكون هناك حالات شاذة كأن تتناقص قيم no مع زيادة (v) ، ويُدرس تشتت المهتز ، كطاقة الانكسار وفق نموذج (المهتز الأحادي) الذي اقترحه ويمبل- وديدُمينكو ، عن طريق حساب قيم خاصة بهذا

: [8] من العلاقة الشهيرة ( dispersion energy  $)E_d$ 

$$n_o^2 = 1 + \frac{E_o E_d}{E_o^2 - E^2}$$
(6)

حيث: E طاقة الفوتون الوارد،  $E_0$  طاقة المهتز الأحادي،  $E_d$  طاقة التشتت. يبين الشكل (9) تغيرات $^{-1}(1)^{-1}$  بدلالة  $E^2$  للعينتين النقية والمشععة.



(0) = 1

بالعودة للشكل (2) الذي يعرض النسبة المئوية للامتصاصية A بدلالة طول الموجة ( $\lambda(nm)$  ، للعينتين النقية والمشععة، أن الامتصاصية تكون أضعف ما يمكن على المجال التقريبي nm (900 – 700) = لالموافق لبداية مجال الأشعة تحت الحمراء الطويلة ذات الطاقة المنخفضة.يطبق نموذج ويمبل و ديدمينكو على هذا المجال –700 ) nm ( 900 ، لذلك يبين الشكل (10) والشكل (11) منحني التشتت الطيفي لقرينة الانكسار على المجال المذكور بدلالة  $(hv)^2$  (

و لحساب قيم E<sub>0</sub> ، E<sub>d</sub> ، وللخاصة بالمهتز الأحادي حسب ويمبل وديدمينكو سيتم اعتماد الطريقة البيانية وذلك بحساب ميل المنحني الناتج وتقاطع الجزء المستقيم الوسطي له مع المحور oy لمنطقة الامتصاص الضعيف نسبياً [9]، التي تقابل قيم hv الضئيلة[8] من الشكل (10) والشكل (11).

إيجاد القيم الخاصة بالمهتز الأحادي  $n'_o$ ،  $E_d$ ،  $E_o$ ،  $E_o$  العينة النقية :  $n_o^2 - 1 = \frac{E_0 E_d}{E_0^2 - E^2}$ يمكن كتابة المعادلة (6) بالشكل: أي:

$$(n_0^2 - 1)^{-1} = \frac{E_0^2 - E^2}{E_0 E_d}$$

ومنه ينتج أن:

$$(n_0^2 - 1)^{-1} = \frac{E_0}{E_d} - \frac{1}{E_0 E_d} E^2$$
  
وهي معادلة مستقيم ميله يساوي  $\frac{1}{E_0 E_d}$ ، وتقاطعه مع المحور **vo** يساوي  $\frac{E_0}{E_d}$ ] ، وبرسم الجزء المستقيم  
الوسطي على الشكل (10) حيث يتقاطع هذا الجزء مع المحور vo عندما 0  $v^2 \to 0$ .

$$\frac{1}{E_o E_d} = E_o E_d$$
 (7) : [10] وباستخدام معادلة الميل

وبمساواة قيمة النقاطع مع المحور oy مع المقدار  $E_o \,/\, E_d$ ، ثم بحل جملة المعادلتين السابقتين يتم الحصول على قيم  $E_o = 1,69 \; {\rm eV} \, E_d = 4.12 \; {\rm eV}$  على قيم على قيم في قيم في المعادلتين السابقتين العينة النقية .



الشكل (10) تغيرات  $^{-1}(n_0^2-1)$  بدلالة  $^{
m E^2}$  للعينة النقية.

يتمكن ويمبل وديدمينكو من حساب مقدار قرينة الانكسار عند الترددات المنخفضة [8]، وفقًا لعلاقته الشهيرة :

$$n_0^{'2} = 1 + \frac{E_d}{E_0} \tag{8}$$

بلغت قيمة <sup>n'</sup>ه التجريبية وفقا للعلاقة (8) القيمة (1.85) بينما قيمتها المحسوبة وفق العلاقة (2) والمقابلة لأصغر طاقة امتصاص من الجداول الحسابية الخاصة بالبحث كانت تساوي (1.90) .

يحسب الانحراف المعياري Standard Deviation)SD) من العلاقة الرياضية المعروفة :

$$SD = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{N} (\bar{x} - x_i)^2}{N}}$$
 (9)

حيث  $ar{x}$  القيمة الوسطى للقيم التجريبية ، و  $x_i$  القيمة المقاسة في التجربة i و N عدد مرات تكرار التجربة. يحسب الانحراف المعياري النسبىRSD (Relative Standard Deviation) من العلاقة:

$$RSD\% = \frac{SD}{\bar{x}} \times 100$$
 (10)  
 $SD = 0.0234$  ,  $RSD = 7.55\%$  ...

اما معامل التحديد<sup>2</sup>R للمنحنيات المدروسة فيؤخذ مباشرة من برنامج الاكسل المطبق ، والنتيجة مرفقة بالشكل(10). تطبق على الشكل (11) نفس طريقة الحسابات الواردة في الفقرة السابقة ، لحساب Ed ، Eo ، L الخاصة بالعينة المشععة بأشعة غاما .

> . Let  $E_d = 0.53 \text{ eV}$   $E_0 = 3.09 \text{ eV}$ حيث ينتج أن :

بلغت قيمة  $n'_o$  التجريبية وفقا للعلاقة (8) للعينة المشععة (1.0826) ، بينما كانت قيمتها الحسابية وفقا للعلاقة (2) تساوي ( 1.0833 ) .



. الشكل (11) تغيرات $^{-1}(n_0^2-1)^{-1}$ بدلالة  $\mathsf{E}^2$  للعينة المشععة

يبين الجدول (1) مقارنة بين قيم  $\mathsf{E}_{\mathsf{d}}$  ،  $\mathsf{E}_{\mathsf{d}}$  ،  $\mathsf{E}_{\mathsf{o}}$  ، مقارنة بين قيم (1) مقارنة بين قيم  $\mathsf{E}_{\mathsf{d}}$  ،  $\mathsf{E}_{\mathsf{d}}$ للعينتين النقية والمشععة .

إن عملية التشعيع قد أنقصت بشكل ملموس قيم  $n_0$  وهذا واضح من الجدول (1) الذي يقارن قيم  $n_0$  مع قيمها ا في حالة انخفاض طاقة الفوتون الوارد ، فبينما كانت للعينة النقية 1.90 حسابيا وفقا للعلاقة (2) تصبح 1.0833 للعينة المشععة وهذا يعود للتشابك غير المتجانس في بنية البوليمير الذي يسببه التشعيع ، وللمدة الزمنية التي تم تعريض العينة فيها لأشعة غاما ولشروط التجربة كلها.

المنحنى المنحنى المنحنى المنحنى المنحنى المنحنى وفق نموذج ويمبل – ديدمينكو	حسابيا قيمة ٥ <sub>٥ و</sub> فقا للعلاقة (2)	E <sub>d</sub> (eV)	E <sub>o</sub> (eV)	عینه PS
1.85	1.90	4.12	1.69	النقية
1.0826	1.0833	0.53	3.09	المشععة

الجدول (1) مقارنة بين قيم E<sub>a</sub> ، E<sub>o</sub> وفق نموذج ويمبل - ديدمينكو للعينتين النقية والمشععة

بمقارنة قيم <sup>n'o</sup> الواردة في الجدول (1)، حسابيا وبيانيا ، يلاحظ أنها تتقارب بشكل جيد لكل من العينتين النقية والمشععة ، مما يؤكد صحة النتائج التجريبية التي تم التوصل إليها وفق نموذج ويمبل – ديدمينكو . كما نتقارب هذه القيم مع القيم الواردة في [10] .

لحساب الانحراف المعياري SD والانحراف المعياري النسبي RSD لقيم العينة المشععة نطبق العلاقة (9)و (10) على الترتيب فيكون: RSD = 4.24% ، SD = 0.2283 ام معامل التحديد R<sup>2</sup> فهو موضح على الشكل(11).

## 9– تحليل قيم قرينة الانكسار <sub>0</sub>n وفق نموذج سيللماير [12, 3,11, 2] :



(Refractive Index Analysis by Sellmeier Model):

الشكل (12) تغيرات  $^{1-1}(n_0^2-1)$  بدلالة  $^2\lambda^2$ اللعينتين النقية والمشععة . إن دراسة المهتزات الأحادية في المادة العازلة توافق المجالات القريبة من الأشعة تحت الحمراء ذات الموجات الطويلة لذلك يرمز ب $_o$ " لقرينة الانكسار عند أطول موجة في دراستنا هذه ، ويمكن دراسة قيم قرينة الانكسار

باستخدام نموذج مهتز سيللماير كما يمكن حساب قيم إضافية للمهتز وفق علاقة سيللمار التالية[2,11]:

$$n_0^2 - 1 = \frac{s_0 \lambda_0}{1 - \left(\frac{\lambda_0}{\lambda}\right)^2} \tag{11}$$

: [11, 12] وبالأخذ بعين الاعتبار أن  $n_{o}^{"}$ التي تقابل الموجات  $\lambda$  الطويلة ينتج الشكل المكافئ لعلاقة سيللماير  $n_{o}^{"} = \frac{n_{o}^{"} - 1}{n_{o}^{2} - 1} = 1 - (\frac{\lambda_{o}}{\lambda})^{2}$ 

حيث: 
$$\lambda$$
 طول موجة الفوتون الوارد.  
 $\lambda_0$  معدل طول موجة المهتز ( Average Oscillator Wavelength ).  
 $\sigma_o$ " معدل شدة الانكسار عند الموجات الطويلة.  
 $\sigma_o$  معدل شدة الاهتزاز في جزيئات الغشاء(Average Oscillator Wavelength) ويقدر بـ 1/m<sup>2</sup>.  
 $S_0$  معدل شدة الاهتزاز في جزيئات الغشاء(Average Oscillator Wavelength) ويقدر بـ  $n_0^{-1} = S_o \lambda_o^2$ .  
 $n_0^{-1} = S_o \lambda_o^2$ .  
 $n_0^{-1} = S_o \lambda_o^2$ . (12) (12)

تغيرات  $(n_0^2 - 1)^{-1}$  بدلالة  $(n_0^2 - 1)^{-1}$ على المجال nm (900 – 900) في الشكل (13) والشكل (14) للعينتين النقية والمشععة على الترتيب. وذلك بحساب ميل الجزء المستقيم الوسطي وتقاطعه مع المحور ov لكل عينة كما هو واضح من الشكلين السابقين.

إيجاد القيم الخاصة بالمهتز So و ٨٥ و "nللعينة النقية:

تم اتباع نفس طريقة العمل في النموذج الأول، وذلك برسم الجزء المستقيم الوسطي على الشكل (13) وتقاطعه مع المحور 0y وحسابه ميله،حيث  $S_{0} = \frac{1}{S_{0}}$ ، وبمساواة قيمة التقاطع مع المحور 0y بالمقدار  $1/S_{0}$ 

، So =  $5.55 \times 10^{12} (1/m^2)$ وبحل جملة المعادلتين السابقتين يمكن الحصول على  $\lambda_0 = 651 (nm)$ .



يمكن وفقا لنموذج سيللماير حساب قرينة الانكسار  $n''_o$  عند الموجات  $\lambda$  الطويلة تجريبيا حسب العلاقة (12):

n" = 1 + 50مم، ينتج أن: 1.83 = مـ "n" ، وبالأخذ بعين الاعتبار قيمة n" من الجداول الحسابية الخاصة بالبحث التي بلغت ( 1.90 ) وهي الموافقة لأطول موجة متاحة بالبحث. يتضح من المقارنة بينهما أنهما قيمتان متطابقتان بشكل جيد. إيجاد القيم الخاصة بالمهتز Ed ، Eo، اللعينة المشععة :

باتباع نفس المنهجية التجريبية والحسابية ومن الشكل (14) وبرسم الجزء المستقيم الوسطي الذي يتقاطع مع المحور oy ،وبحساب ميله أيضا، وبحل جملة المعادلتين الناتجتين من جديد يمكن الحصول على قيم :

 $\lambda_0 = 394 \,\mathrm{nm}$  ,  $S_0 = 1.09 \times 10^{12} \,(1/m^2)$ 

تحسب "n" بيانيا من العلاقة (12)، حيث تأخذ القيمة (1.14) للعينة المشععة، وبمقارنة هذه القيمة مع قيمتها وفق العلاقة (2) ، والتي تساوي ( 1.0833 ) ، يتضح من ذلك التطابق الجيد لقيمتي "n" البيانية والحسابية للعينة المشععة وفق نموذج سيللماير .



. الشكل (14) تغيرات  $^{-1}\left( n_{0}^{2}-1
ight) ^{-1}$  بدلالة  $\left| \lambda 
ight| ^{2}$  للعينة المشععة ا

يكون للقيم الواردة في الشكلين (13) و(14) نفسSD و RSD الخاص بالشكلين(10) و(11) على الترتيب، بينما ترفق قيمة R<sup>2</sup> على كل من الشكلين(13) و(14).

ويوضح الجدول (2) مقارنة بين قيم R', Ed ، Eo ، Eo ، الحسابية والتجريبية وفق نموذج سيللماير للعينتين النقية والمشععة .

n" <sub>o</sub> تجريبيا من المنحني البياني	محسابيا وفق العلاقة " (2)	S <sub>o</sub> (m <sup>-2</sup> )×10 <sup>12</sup>	$\lambda_0(nm)$	عینه PS
1.83	1.90	5.55	651	النقية
1.14	1.0833	1.09	394	المشععة

الجدول (2) مقارنة بين قيم  $\mathsf{E}_{\mathsf{d}}$  ،  $\mathsf{E}_{\mathsf{d}}$  ،  $\mathsf{E}_{\mathsf{d}}$  ، العينتين النقية والمشععة وفق نموذج سيللماير

بدراسة قيم "n" الواردة في الجدول (2) حسابيا وبيانيا ، يُلاحظ أنها متقاربة بشكل واضح لكل من العينتين النقية والمشععة مع القيم المحسوبة وفق العلاقة (2)، مما يؤكد صحة النتائج التجريبية التي تم توصل إليها وفق نموذج سيللماير. يلخص الجدول (3) نتائج قيم n<sub>o</sub> حسابيا وبيانيا وفق نموذجي ويمبل-ديدمينكو وسيللماير ، ويتضح منه التطابق الجيد لقيم قرينة الانكسار المحسوبة وفق العلاقة (2) ووفق نموذجي ويمبل-ديدمينكو وسيللماير .
 جدول (3) نتائج قيم محصابيا ووفق نموذجي ويمبل-ديدمينكو وسيللماير

نموذج سيللماير	نموذج ويمبل-ديدمينكو	قيمة n <sub>o</sub> حسابيا وفق العلاقة	المرزة
عند أطول موجة مأخوذة $n''_{o}$	n' <sub>o</sub> عند أخفض طاقة مأخوذة	(2)	العيب
1.83	1.85	1.90	النقية
1.14	1.0826	1.0833	المشععة

الاستنتاجات و التوصيات:

#### الاستنتاجات:

1- إن غشاء PS النقي المحضر بطريقة الصب وبتفاعل أكسدة مونومير الستيرين هو غشاء عالي النفوذية، لاسيما في مجال الأشعة المرئية وضعيف الامتصاص في المنطقة القريبة من الأشعة تحت الحمراء nm (900 – 700) .

2– أدت معالجة غشاء PS بأشعة <sup>7⁄7</sup> الى زيادة في قيم النفوذية ، وأصبحت أفضل مما كانت عليه في العينة النقية ، وبالتالي تتاقصت قيم الامتصاصية أكثر بالنسبة للعينة المشععة كما تتاقصت قيم الانعكاسية R بشكل واضح.

عند <sup>n'</sup>، وبلغت قيمة <sup>n'</sup>، وينه الانكسار no وفق نموذج ويمبل- وديدُمينكو Eo ، Eo ، E وبلغت قيمة <sup>n'</sup>، عند -3 الترددات المنخفضة (1.85) للعينة النقية و (1.0826) للعينة المشععة .

الموجات الطويلة بالنسبة للعينة النقية (no أيضاً وفق نموذج سيلليماير وحسبت كل من So، کo، So، حيث بلغت قيمة <sup>n"</sup> عند الموجات الطويلة بالنسبة للعينة النقية (1.83) و (1.14) للعينة المشععة بأشعة <sup>γ</sup> .

5– بلغت قيمة  $n_0$  حسابيا وفق العلاقة (2) القيمة 1.90 و 1.0833 للعينة النقية والمشععة على الترتيب.

6- هناك تطابق جيد لقيم قرينة الانكسار المحسوبة وفق العلاقة (2) ووفق نموذجي ويمبل-ديدمينكو وسيللماير .

التوصيات:

نظراً للتطبيقات العلمية والبحثية والتكنولوجية الواسعة للبوليمرات نقترح الاتي :

1- استكمال البحث بشروط مختلفة كالمعالجة بأشعة الليزر وبأشعة β أو أشعة α وحساب ثوابت ضوئية أخرى كثابت العزل الكهربائي أو بإضافة مالئات مختلفة أو شوائب، أو تحضير مركبات من أكثر من بوليمير كالخلائط البوليميرية.

2- دراسة الناقلية الكهربائية للعينات بطريقة DC أو AC.

3- دراسة خصائص العزل الكهربائي بالتفصيل، وتحسين خصائص العزل الحراري والضوئي للبوليمرات بشكل عام ولبوليمير الستيرين بشكل خاص.

4- حساب معاملات العزل الكهربائي وتواتر البلازمون \* لعينات مشابهة.

<sup>\*</sup>البلازمون : هو شبه جسيم ينتج من تكميم البلازما (كم اهتزاز البلازما)، تماما" مثل الفوتونات و الفونونات الناتجة عن تكميم الضوء والاهتزازات الميكانيكية على التوالي . مع العلم أن الفوتون هو جسيم أولي و ليس شبه جسيم .

المراجع :

1. MAHASIN F.; AL-KADHEMY H.; HASSAN T. and ABDULSALAM R. . Comparison Between Beta And Gamma Irradiation On Optical Energy Gap Of Crystal Violet Doped Polystyrene Films. American Journal of Scientific and Industrial Research, vol.5 No.1,2014, 27-32.

2. ALWAN T.Gamma Irradiation Effect on The Optical Properties and Refractive Index Dispersion of Dye Doped Polystyrene. Turk Journal of Physics, vol.36,2012, 377-384.

3. HAMAD T. Refractive Index Despersion And Analysis of The Optical Parameters of (PMMA/PVA) Thin Film.Journal of Al-Nahrain University, Iraq Vol.16(3),2013,164-170.

4. ABDULLAH E. ; HASAN S. ; NAJE A. *Optical Properties of PVC-MWCNT Nano Composites*, Indian Journal of Pure and Applied Physics. vol.51, 2013, 77-80.

5. JALEH B.; SHAYEGANI M.; TABRIZI M.; HABIBI S.; GOLDBEDAGHI R.; KEYMANESH M.UV-Degradation Effect on Optical and Surface Properties of Polystyrene-TiO2 Nanocomposite Film. Journal of The Iranian Chemical Society, vol.8,2011, 161-168.

6. NEAM H ; AL-KHEGANI N. *The Effect of Ferrous Chloride (Fe cl<sub>2</sub>) on some Optical Properties of Polysteren.* Academic Research International, Vol.5(2),2014,161-166

7. TAHIR D. Optical Properties of Polymer Composite PS-PC Thin Films, Journal of kirkuk university Scientific Studies . vol.5, No.2, 2010, 93-102

8. HEMISSI M ; ADNANI H. *Optical And Structural Properties of Titanium Oxide Thin Films Prepared By Sol-Gel Method*. Digest Journal of Nanomaterials and Biostructures, vol.2No.4,2007,299-305.

9. RASHIDIAN M. Low-Intensity UV Effect on Optical Constants of PMMA Film, Journal of Theor. Appl. Physics, Vol.8No.121,2014,1-7

10. ABDUL ZAHRA S. Effect of Additive Al on the Optical Properties of Polysterene-Aluminum composites, Ibn Al-Haitham Jour. for Pure & Appl. Science., vol.26(3),2013,111-120

11. YAKUPHANOGLU F; ERTEN H. Refractive Index Dispersion And Analysis of The Optical Constants of An Ionomer Thin Film, Optica Applicata. vol.xxxv No.4,2005, 969-976

12. ALWAN T Refractive Index Dispersion and Optical Properties of Dye Doped Ploystyrene Films. Malaysian Polymere Journal ,Vol.5No.2,2010,204-213