

Volume (1) Number (1)

Available at: <https://wpu.edu.sy/wpuij/index.php/wpuh/en>

Dense plasma focus device as a promising method for thin film deposition – a numerical study of Ion beam features from Dense Plasma Focus device

Prof. Dr. Walid Sahyouni ¹, Dr. Alaa Nassif ^{2,*}

ABSTRACT

In this research, a theoretical study was conducted of the possibility of using dense plasma focus devices as one of the thin film deposition methods, by taking advantage of the distinctiveness of these devices in the formation of the plasma pinch, which is an ion source. The number and energy of nitrogen ions produced by the NX2 dense plasma focus device and their changes with the change in gas pressure were found. The energy spectrum of the resulting ions was also found, the nitrogen gas pressure value was determined at which the highest energy carried by the nitrogen ion was achieved, and the number of ions reaching the titanium substrate was calculated in order to obtain the TIN thin film.

KEYWORDS: Plasma Pinch, Ions Beam, Thin Films.

Submitted on April 4, 2023; Revised on May 20, 2023; Accepted on June 14, 2023
© 2023 Al-Wataniya Private University, all rights reserved.

1 Faculty of Science, Homs University, Homs, Syria.

2 Faculty of Pharmacy, Al-Wataniya Private University, Hama, Syria.

* Corresponding author. E-mail address: alaa.nassif@wpu.edu.sy

جهاز البلازما المحرقة الكثيفة وسيلة واعدة لترسيب الأفلام الرقيقة – دراسة عددية لمميزات حزمة أيونات صادرة عن جهاز بلازما محرقة كثيفة

أ.د. وليد صهيوني، د. علاء ناصيف

الملخص

تمّ في هذا البحث إجراء دراسة نظرية لإمكانية استخدام أجهزة البلازما المحرقة الكثيفة كأحدى طرق ترسيب الأفلام الرقيقة وذلك بالاستفادة من تميّز هذه الأجهزة بتشكيل قبضة البلازما التي تعتبر منبع أيوني. تمّ إيجاد عدد وطاقة أيونات الآزوت الناتجة عن جهاز البلازما المحرقة الكثيفة NX2 وتغيراتها مع تغيّر ضغط الغاز. كما تمّ إيجاد طيف طاقة الأيونات الناتجة وتحديد قيمة ضغط غاز الآزوت التي يتحقق عندها أعلى طاقة يحملها أيون الآزوت وحساب عدد الأيونات الواصلة إلى ركيزة التيتانيوم من أجل الحصول على الفلم الرقيق TIN.

الكلمات المفتاحية: قبضة البلازما، حزمة الأيونات، الأفلام الرقيقة.

1. مقدمة

من المعلوم أن الأفلام الرقيقة عبارة عن طبقات من المواد متوضعة على مواد أخرى بسماعات من بضعة نانو مترات إلى عدة ميكرو مترات، تم تطوير الأفلام الرقيقة لاستخدامها في تطبيقات مختلفة، تعتبر الأفلام الرقيقة النانوية (Nanocomposite thin films) ذات الصلابة العالية نوع جديد من الأفلام الرقيقة تُظهر خصائص ميكانيكية وإلكترونية وبصرية ومغناطيسية ممتازة وذلك بسبب اعتمادها على الحجم والتركيب البلوري للفيلم الرقيق [1]. يتم استخدام عدد كبير من تقنيات الترسيب من أجل الحصول على الأفلام الرقيقة يمكن وضع هذه التقنيات في فئتين أساسيتين:

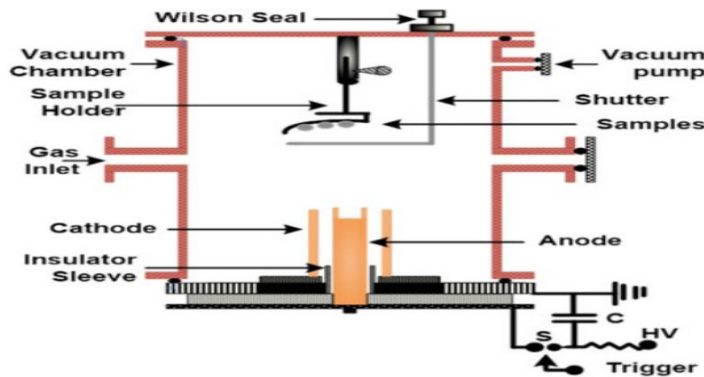
الترسيب الفيزيائي للبخر ((Physical Vapour Deposition (PVD))

الترسيب الكيميائي للبخر ((Chemical Vapour Deposition (CVD))

2. البلازما المحرقة الكثيفة: تقنية ترسيب ممكنة

تم تطوير أجهزة البلازما المحرقة الكثيفة ((Dense plasma focus (DPF)) في الأساس كأجهزة اندماج نووي ولكن تم الاهتمام لاحقاً بهذه الأجهزة كمصدر وفير لعدد من الإصدارات الإشعاعية مثل النيوترونات والأشعة السينية والحزم الإلكترونية والأيونية [2,3]. يتم في جهاز البلازما المحرقة الكثيفة توليد وتسريع وضغط البلازما بواسطة القوى المغناطيسية حيث ينتج في نهاية عملية التحرق (focusing) عمود من البلازما (pinch) يدوم لفترة من الزمن ($\sim 10^{-7} s$) حرارته ($1 - 2 K$) وكثافته ($10^{25} - 10^{26} m^{-3}$) قادر على إحداث اندماج نووي (nuclear fusion) تجعل هذه الميزات قبضة البلازما مصدر للإشعاع المتعدد (multi-radiation source). يعمل جهاز البلازما المحرقة بطريقة نبضية (pulsed mode) يمكن استخدامه في العديد من التطبيقات مثل التصوير الشعاعي والطباعة الإلكترونية [4-7] كما يمكن استخدام حزم الإلكترونات والأيونات ذات الطاقة العالية الصادرة عنه في معالجة المواد وصناعة الأفلام الرقيقة [8-14].

يعتمد نوع الإشعاع الصادر من جهاز البلازما المحرقة الكثيفة على نوع الغاز المستخدم في تشكيل البلازما وعلى مادة الأقطاب داخل حجرة التفريغ فعلى سبيل المثال تم استخدام جهاز البلازما المحرقة الكثيفة في زرع (implantation) أيونات النتروجين على الفولاذ [15] والتيتانيوم [16]. يوضح الشكل (1) مخطط جهاز البلازما المحرقة الكثيفة حيث تكون العينات المراد معالجتها متموضعة على حامل مقابل الحزم الأيونية المتدفقة من المصد [1].



الشكل (1): مخطط جهاز البلازما المحرقة الكثيفة المستخدم في ترسيب الأفلام الرقيقة [1]

3. ميزات استخدام البلازما المحرقة الكثيفة في عملية ترسيب الأفلام الرقيقة

أظهرت نتائج دراسة الأفلام الرقيقة التي تم ترسيبها باستخدام البلازما المحرقة الكثيفة عن وجود تغييرات بنيوية أفضل من تلك التي تم الحصول عليها باستخدام طرق الترسيب الأخرى حيث لطريقة الترسيب هذه العديد من الميزات:

1- تجمع تقنية ترسيب الأفلام الرقيقة باستخدام البلازما المحرقة بين ثلاث تقنيات ترسيب مختلفة وهي: الترسيب بالتبخير الفيزيائي (PVD) والتبخير باستخدام الحزم الإلكترونية (electron beam evaporation) والترسيب بالبخر الكيميائي المحسن بالبلازما (plasma-enhanced chemical vapour deposition) وبالتالي فهي تقنية ترسيب هجينة (hybrid deposition technique).

2- معدلات الترسيب في جهاز البلازما المحرقة الكثيفة مرتفعة للغاية مقارنة بطرق الترسيب الأخرى وذلك بسبب الاجتثاث الكثيف لمواد المصعد بواسطة حزم الإلكترونات عالية الطاقة الناتجة عن قبضة البلازما.

3- لا حاجة لتسخين الركيزة حيث تقوم الأيونات ذات الطاقة ($40\text{ keV} - 2\text{ MeV}$) الناتجة عن قبضة البلازما في تسخين الركيزة إلى درجات حرارة عالية.

4- استهلاك منخفض للغاز حيث إن عملية تشغيل جهاز البلازما المحرقة الكثيفة يتطلب غاز بضغط منخفض مع ثبات كمية الغاز بدلاً من عمليات تدفق الغاز في طرق الترسيب الأخرى.

5- إمكانية تشغيل جهاز البلازما المحرقة الكثيفة عن طريق تفريغ مكثف بسيط.

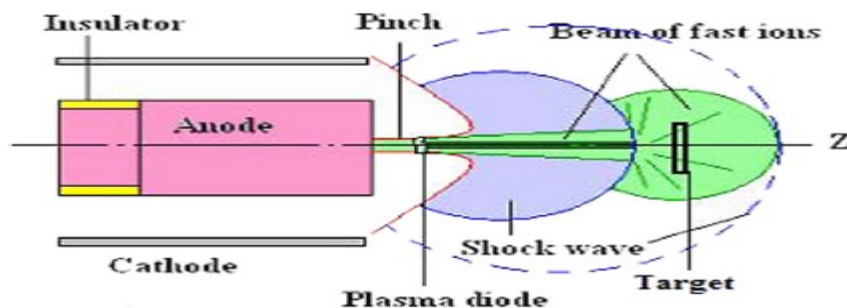
6- الالتصاق الجيد بين المادة والركيزة وذلك بسبب معالجة سطح الركيزة بواسطة أيونات الغاز المستخدم ضمن جهاز البلازما المحرقة الكثيفة.

7- يمكن إجراء عملية الترسيب في زمن قصير جداً (عدة مئات من نانو ثانية).

8- إمكانية التحكم ببارامترات جهاز البلازما المحرقة الكثيفة (ضغط الغاز، طاقة تشغيل الجهاز، الأبعاد الهندسية للأقطاب) وبالتالي التحكم بتدفق وطاقة حزم الأيونات الصادرة.

4. دراسة حزم الأيونات الصادرة عن البلازما المحرقة الكثيفة

تُقسم عملية تطور البلازما المحرقة إلى مرحلتين أساسيتين هما المرحلة المحورية والمرحلة القطرية، يتم في المرحلة المحورية تأيين الغاز الموجود ضمن الحجرة من خلال الطاقة الكهربائية المخزنة في بنك المكثفات وتشكل غمد البلازما الذي يتحرك تحت تأثير قوة لورنتز على طول محور الحجرة حتى الوصول إلى نهاية المصعد حيث يبدأ بالتحرك قطرياً وتتراكم طبقة البلازما ليتوضع فوق قمة المصعد عمود صغير حار جداً وكثيف جداً من البلازما يدعى القبضة (pinch)، ونظراً لكون شحنة المصعد موجبة فإنه يتم استقطاب الإلكترونات باتجاه المصعد والأيونات الموجبة بالجهة المقابلة ويتشكل ما يصطلح على تسميته "ثنائي البلازما" (plasma diode)، تستمر هذه القبضة لفترة صغيرة من الزمن ثم تتهار نتيجة لا استقرارات البلازما، ويؤدي انهيار القبضة إلى توليد كمون كهربائي نقطي عالي جداً (أكبر من الكمون المستخدم في عملية التشغيل) يؤدي هذا الكمون إلى قذف الأيونات بعيداً عن المصعد والإلكترونات باتجاه المصعد الشكل (2)، وتعتمد طاقة وكثافة حزمة الأيونات الصادرة على نوع وضغط الغاز وعلى بارامترات الجهاز المستخدم.



الشكل (2): يوضح انهيار قبضة البلازما وانطلاق الأيونات منها

درس S.LEE و S.H.Saw [17] خصائص حزمة الأيونات الصادرة عن البلازما المحرقة الكثيفة بعد انهيار قبضة البلازما وقذف الأيونات منها نتيجة الكمون المتولد ضمن قبضة البلازما وتوصلوا إلى العلاقات التي تعطي كلاً من عدد وطاقة أيونات الحزمة وفق الآتي:

عدد أيونات الحزمة (Number of ions beam) [17]: يتم حساب عدد الأيونات الموجودة ضمن الحزمة من خلال جداء سيولة الأيونات بالمقطع العرضي لقبضة البلازما:

$$N_i = 2.75 \times 10^{15} \frac{f_e}{\sqrt{M \cdot Z_{eff}}} \frac{\ln\left(\frac{b}{r_p}\right) I_{pinch}^2}{r_p^2 \sqrt{U}} \cdot \tau \cdot \pi r_p^2$$

حيث: f_e جزء طاقة قبضة البلازما الذي تحمله الأيونات، M كتلة الأيون، Z_{eff} الشحنة الفعالة، b نصف قطر المهبط، r_p نصف قطر القبضة، I_{pinch} تيار القبضة، U كمون التسريع الناشئ عن انهيار قبضة البلازما $U \approx 3V$ حيث V قيمة الكمون المتولد ضمن قبضة البلازما، τ فترة بقاء القبضة.

طاقة أيونات الحزمة (Ions beam Energy) [17]: يتم حساب طاقة الحزمة بضرب عدد أيونات الحزمة بالشحنة الفعالة والكمون المتولد ضمن القبضة وفق العلاقة:

$$E_{beam} = N_i \times Z_{eff} \cdot U$$

1.4. دراسة تغيرات خصائص حزمة الأيونات الصادرة عن جهاز البلازما المحرقة الكثيفة NX2 مع تغير نوع الغاز المستخدم

1.1.4. تحديد بارامترات الجهاز المدروس

باستخدام برنامج Lee الحاسوبي ذي الإصدار (RADPFV5.15de.c1) [18] تمّت محاكاة جهاز البلازما المحرقة الكثيفة NX2 وفق البارامترات التالية [19]:

بارامترات بنك المكثفات: التحريض، $L_0 = 20 \text{ nH}$ ، السعة $C_0 = 28 \text{ }\mu\text{F}$ ، المقاومة الداخلية $r_0 = 2.3 \text{ m}\Omega$

بارامترات أنبوب البلازما المحرقة: نصف قطر المهبط $b = 4.1 \text{ cm}$ ، نصف قطر المصعد $a = 1.9 \text{ cm}$ ، طول المصعد $z_0 = 5 \text{ cm}$.

بارامترات التشغيل: الجهد المطبق $V_0 = 14 \text{ kV}$ ، الضغط $P_0 = 11 \text{ Torr}$.
بارامترات النموذج: عامل الكتلة في المرحلة المحورية $f_m = 0.08$ ، عامل التيار في المرحلة المحورية $f_c = 0.7$ ، عامل الكتلة في المرحلة القطرية $f_{mr} = 0.2$ ، عامل التيار في المرحلة القطرية $f_{cr} = 0.7$.

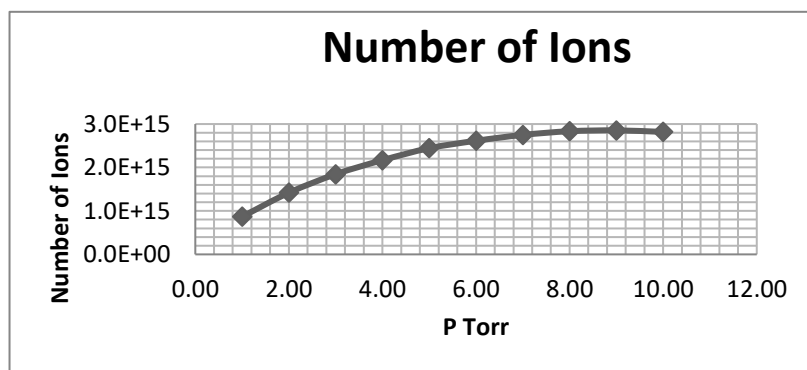
تغير عدد أيونات حزمة أيونات الآزوت

بالاستفادة من نتائج مميزات القبضة التي تم الحصول عليها من برنامج Lee تم إيجاد عدد أيونات حزمة الآزوت الناتجة عند كل قيمة للضغط وكانت النتائج كما هي موضحة في الجدول (1) الآتي:

الجدول (1): تغير عدد أيونات الآزوت عند تغير الضغط

الضغط P_o (Torr)	عدد أيونات الحزمة Ions
1	8.7E+14
2	1.4E+15
3	1.8E+15
4	2.2E+15
5	2.4E+15
6	2.6E+15
7	2.7E+15
8	2.8E+15
9	2.9E+15
10	2.8E+15

يظهر من النتائج ازدياد عدد أيونات الآزوت الصادرة مع ازدياد الضغط حتى الوصول إلى قيمة عظمى (2.9E+15 ions) عند الضغط (9 Torr) ثم يبدأ ينخفض قليلاً عند الضغط (10 Torr) كما هو موضح في الشكل (3).



الشكل (3): تغير عدد أيونات الآزوت عند تغير الضغط

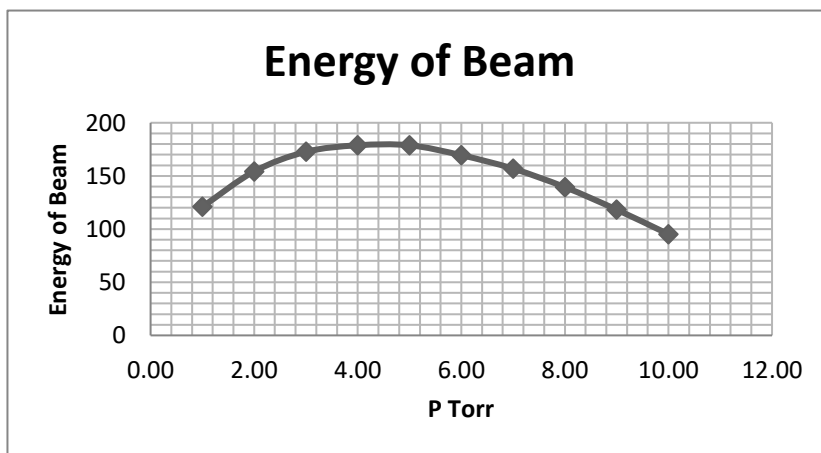
تغير طاقة حزمة أيونات الآزوت:

تم حساب طاقة حزمة أيونات الآزوت الناتجة كما هو موضح في الجدول (2) الآتي:

الجدول (2) تغير طاقة حزمة أيونات الآزوت عند تغير ضغط الغاز

الضغط P_o (Torr)	طاقة حزمة الأيونات (Joul)
1	121.0
2	154.2
3	172.7
4	178.8
5	178.8
6	169.5
7	156.8
8	139.5
9	118.3
10	95.2

وبرسم تغيرات طاقة حزمة أيونات الآزوت الصادرة بتغير الضغط نلاحظ ازدياد طاقة الحزمة من القيمة (121 Joul) عند الضغط (1 Torr) إلى القيمة (178.8 Joul) عند الضغط (5 Torr) ثم تتخفض مع الاستمرار بزيادة الضغط كما هو موضح في الشكل (4).



الشكل (4): تغير طاقة حزمة أيونات الآزوت عند تغير الضغط

يمكن وفقاً لهذه الميزات استخدام حزمة الأيونات الصادرة عن انهيار قبضة البلازما المتشكلة في جهاز البلازما المحرقة الكثيفة في ترسيب الأفلام الرقيقة ولذلك فقد قمنا بدراسة نظرية لاستخدام حزمة أيونات الآزوت الصادرة عن جهاز NX2 واصطدامها بركيزة من التيتانيوم للحصول على فلم

رقيق TIN من خلال دراسة طيف طاقة أيونات الأزوت الصادرة وحساب طاقة كل أيون وإيجاد عدد الأيونات الواصلة إلى الركيزة والعوامل المؤثرة عليها.

طيف طاقة حزمة أيونات الأزوت:

كما ذكرنا سابقاً يؤدي انهيار قبضة البلازما (pinch) إلى توليد حقل كهربائي يعمل على تسريع الأيونات والإلكترونات باتجاهين متعاكسين بسرعات عالية جداً، إذ تتسرع الأيونات انطلاقاً من قمة المصعد بشكل مخروطي بطاقة من عشرات KeV إلى عدة MeV.

وجد تجريبياً أن طيف الطاقة لحزمة الأيونات يتبع لقانون الطاقة التجريبي [20]:

$$\frac{dN}{dE} \propto E^{-x} \dots\dots\dots(1)$$

حيث: E طاقة الأيون و N عدد الأيونات و x عدد يقع ضمن المجال (2-5) في حالتنا نأخذ $x=3.5$ والذي يوافق المجال الطاقى $20 \text{ KeV} < E < 500 \text{ KeV}$ [21] حيث تم اختيار هذا المجال الطاقى بحيث تكون القيمة الصغرى (20 KeV) متوافقة مع الكمون الأعظمي المطبق على أقطاب جهاز البلازما المحرقة الكثيفة (كمون بنك المكثفات) والقيمة العظمى (500 KeV) تأخذ بعين الاعتبار العدد القليل جداً من الأيونات الحاملة لهذا المقدار من الطاقة [20].
بتعويض قيمة x في المعادلة (1) نجد:

$$\frac{dN}{dE} = \alpha E^{-3.5} \dots\dots\dots(2)$$

بإجراء التكامل بالنسبة للطاقة من القيمة 20 KeV وحتى القيمة E:

$$dN = \alpha E^{-3.5} dE$$

$$N(E) = \int_{20}^E \alpha \cdot E^{-3.5} \cdot dE = \frac{\alpha}{2.5} [5.59 \times 10^{-4} - E^{-2.5}]$$

$$N(E) = \frac{\alpha}{2.5} [5.59 \times 10^{-4} - E^{-2.5}] \dots\dots\dots(3)$$

وبالتالي يمكن الحصول على قيمة الطاقة التي يحملها كل أيون من أيونات الأزوت المقذوفة من قبضة البلازما:

$$E = \left[5.59 \times 10^{-4} - \frac{2.5}{\alpha} N \right]^{-0.4} \dots\dots\dots(4)$$

حيث: $\alpha = 1.12 \times 10^{19}$ ثابت [21].

تحديد قيمة ضغط غاز الآزوت التي يتحقق عندها أعلى قيمة للطاقة التي يحملها الأيون:

بالاستفادة من قيم عدد أيونات الآزوت التي تم حسابها وباستخدام العلاقة (4) تم حساب قيمة الطاقة التي يحملها أيون عند قيم ضغط الغاز التي تحقق صحة العلاقة وكانت النتائج كالتالي:

E= 23.72 KeV	⇐	P= 1 Torr ضغط الغاز
E= 27.75 KeV	⇐	P= 2 Torr
E= 33.22 KeV	⇐	P= 3 Torr
E= 47.47 KeV	⇐	P= 4 Torr
E= 71.31 KeV	⇐	P= 5 Torr

نلاحظ من أنه عند قيمة الضغط P= 5 Torr يتحقق عندها أعلى قيمة للطاقة التي يحملها أيون الآزوت.

حساب عدد أيونات الآزوت الواصلة إلى ركيزة التيتانيوم:

تصدر أيونات الآزوت ضمن مخروط رأسه يقع على قبضة البلازما وقاعدته تقع على الركيزة، أي أنه ليس كل الأيونات الصادرة عن قبضة البلازما سوف تسقط على الركيزة لذلك من الضروري حساب عدد الأيونات الساقطة على الركيزة حيث تعطى بالعلاقة [21]:

$$N_d = \frac{N}{\Delta h \cdot \sigma} \dots\dots\dots(5)$$

حيث: Δh سماكة الركيزة

σ الزاوية المجسمة التي تصدر ضمنها الأيونات وتعطى بالعلاقة:

$$\sigma = \pi \cdot (L \cdot \tan \theta)^2 \dots\dots\dots(6)$$

حيث: θ زاوية رأس المخروط

L المسافة بين قبضة البلازما والركيزة

بفرض أن $\theta=20^\circ$ و L=20 cm وسماكة العينة $\Delta h=0.7$ cm

ولدينا عدد أيونات حزمة الآزوت عند قيمة ضغط الغاز P= 5 Torr لها القيمة $N=2.4 \times 10^{15}$ ions

وبالتعويض في العلاقتين (5) و (6) نجد:

$N_d=3.2 \times 10^{14}$ ions وهو عدد أيونات الآزوت الواصلة إلى ركيزة التيتانيوم.

وبالتالي يمكن حساب قيمة الطاقة التي تحملها هذه الأيونات وذلك حسب زمن تعرض الركيزة لها حيث أثبتت الدراسات التجريبية إمكانية الحصول على الفلم TIN [21].

5. الاستنتاجات

نظراً لإمكانية استخدام جهاز البلازما المحرقة كمنبع للأيونات للاستخدام في اصطناع المواد وصناعة الأفلام الرقيقة فقد قمنا بإجراء دراسة نظرية للاستفادة من خصائص حزمة أيونات الآزوت

التي توصلنا إليها في بحثنا للحصول على الفيلم الرقيق TIN. قمنا بإيجاد طيف طاقة أيونات الآزوت الصادرة وتمكننا من تحديد قيمة ضغط غاز الآزوت ($P = 5$ Torr) حيث عند هذه القيمة يحمل أيون الآزوت أكبر مقدار من الطاقة $E = 71.31$ KeV. تم حساب عدد الأيونات الواصلة إلى ركيزة التيتانيوم $N_d = 3.2 \times 10^{14}$ ions.

المراجع

- [1] R. Ahmad, I. A. Khan, T. Hussain, and Z. A. Umar, "Plasma focus device: A novel facility for hard coatings," in *Plasma Science and Technology for Emerging Economies*. Singapore: Springer, 2017, pp. 355–412.
- [2] J. W. Mather, "Formation of a high-density deuterium plasma focus," *Physics of Fluids*, vol. 8, no. 2, pp. 366–377, 1965.
- [3] N. V. Filippov, T. I. Filippova, and V. P. Vinogradov, "Dense, high-temperature plasma in a noncylindrical Z-pinch," *Nuclear Fusion Supplement*, vol. 2, pp. 577–587, 1962.
- [4] E. J. Lerner, S. Krupakar Murali, D. Shannon, A. M. Blake, and F. V. Roessel, "Fusion reaction from greater than 150 keV ions in a dense plasma focus plasmoid," *Physics of Plasmas*, vol. 19, Art. no. 032704, 2012.
- [5] S. Lee, P. Lee, G. Zhang, X. Feng, V. A. Gribkov, M. Liu, A. Serban, and T. K. Wong, "High rep rate high performance plasma focus as a powerful radiation source," *IEEE Transactions on Plasma Science*, vol. 26, pp. 1119–1126, 1998.
- [6] S. Hussain, M. Shafiq, R. Ahmad, A. Waheed, and M. Zakaullah, "Plasma focus as a possible X-ray source for radiography," *Plasma Sources Science and Technology*, vol. 14, pp. 61–69, 2005.
- [7] M. A. Tafreshi, M. M. Nasser, N. Nabipour, D. Rostamifard, and A. Nasiri, "Application of plasma focus device in fast industrial radiography," *Journal of Fusion Energy*, vol. 33, no. 6, pp. 689–692, 2014.
- [8] M. J. Inestrosa-Izurieta, P. Jauregui, and L. Soto, "Deposition of materials using a plasma focus of tens of joules," *Journal of Physics: Conference Series*, vol. 720, Art. no. 012045, 2016.
- [9] R. S. Rawat, V. Aggarwal, M. Hassan, P. Lee, S. V. Springham, T. L. Tan, S. Lee, "Nano-phase titanium dioxide thin film deposited by repetitive plasma focus: Ion irradiation and annealing based phase transformation and agglomeration," *Applied Surface Science*, vol. 255, pp. 2932–2941, 2008.
- [10] M. Sadiq, M. Shafiq, A. Waheed, R. Ahmad, and M. Zakaullah, "Amorphization of silicon by ion irradiation in dense plasma focus," *Physics Letters A*, vol. 352, pp. 150–154, 2006.
- [11] Z. P. Wang, H. R. Yousefi, Y. Nishino, H. Ito, and K. Masugata, "Preparation of silicon carbide film by a plasma focus device," *Physics Letters A*, vol. 372, pp. 7179–7182, 2008.
- [12] R. S. Rawat, M. P. Srivastava, S. Tandon, A. Mansingh, "Crystallization of an amorphous lead zirconate titanate thin film with a dense-plasma-focus device," *Physical Review B*, vol. 47, pp. 4858–4862, 1993.

- [13] Z. Y. Pan, R. S. Rawat, R. Verma, J. J. Lin, H. Yan, R. V. Ramanujan, P. Lee, S. V. Springham, and T. L. Tan, "Miniature plasma focus as a novel device for synthesis of soft magnetic FeCo thin films," *Physics Letters A*, vol. 374, pp. 1043–1048, 2010.
- [14] O. Mangla, S. Roy, and K. Ostrikov, "Dense plasma focus-based nanofabrication of III–V semiconductors: Unique features and recent advances," *Nanomaterials*, vol. 6, pp. 4–16, 2016.
- [15] J. N. Feugeas, E. C. Llonch, C. O. de Gonzalez, and G. Galambos, "Nitrogen implantation of AISI 304 stainless steel with a coaxial plasma gun," *Journal of Applied Physics*, vol. 64, pp. 2648–2651, 1988.
- [16] R. S. Rawat, W. M. Chew, P. Lee, T. White, and S. Lee, "Deposition of titanium nitride thin films on stainless steel AISI 304 substrates using a plasma focus device," *Surface and Coatings Technology*, vol. 173, pp. 276–284, 2003.
- [17] S. Lee and S. H. Saw, "Plasma focus ion beam fluence and flux—For various gases," *Physics of Plasmas*, vol. 20, Art. no. 062702, 2013.
- [18] S. Lee, "Radiative Dense Plasma Focus Computation Package: RADPF," software package, 2011. [Online]. Available: <http://www.plasmafocus.net/IPFS/modelpackage/File1RADPF.htm>.
- [19] S. Lee and S. H. Saw, "Scaling of ion beams from plasma focus in various gases," presented at INTI International University, Nilai, Malaysia, Jun. 14, 2013.
- [20] M. Hassan, A. Qayyum, R. Ahmad, R. S. Rawat, P. Lee, S. M. Hassan, G. Murtaza, and M. Zakaullah, "Dense plasma focus ion-based titanium nitride coating on titanium," *Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section B*, vol. 267, pp. 1911–1917, 2009.
- [21] G. Sánchez and J. Feugeas, "The thermal evolution of targets under plasma focus pulsed ion implantation," *Journal of Physics D: Applied Physics*, vol. 30, pp. 927–936, 1997.