

**مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢)
السنة(٢٠١٦)**

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

صفحة ١٥-١

**إيجاد حدود التصحيح المرافق للقاعدة MMS لحساب التكاملات الثلاثية المعتلة المشتقة
الجزئية أو المعتلة عدديا**

حيدر عباس دحام الجنابي
جامعة الكوفة
كلية طب الاسنان

Haidera.janabi@uokufa.edu.iq

ندي احمد محمدطه الكرمي
جامعة الكوفة
كلية التربية للبنات
قسم الرياضيات

nadaa.kharmi@uokufa.edu.iq

صفاء مهدي موسى الجصاص
جامعة الكوفة
كلية التربية للبنات
قسم الرياضيات

Safaam.mua@uokufa.edu.iq

قبول النشر: ٢٠١٦/٨/١٥

ارسال التعديلات: ١١

استلام البحث: ٢٠١٦/٦/٦

المستخلص

الهدف الرئيس من هذا البحث هو إيجاد طريقة عددية جديدة لحساب قيم التكاملات الثلاثية المعتلة المكامل في أحد أو كلى حدي التكامل أو المستمر المكامل لكن معتل المشتقة في احد أو كلى حدي التكامل ، باستعمال قاعدة سمبسون على البعد الداخلي X و قاعدة النقطة الوسطى على البعدين الخارجي Z والأوسط Y مع تعجيل رومبرك ورمزنا لها بـ (MMS) عندما عدد التقسيمات على البعد الخارجي مساوي لعدد التقسيمات على البعد الأوسط ومساوي لعدد التقسيمات على البعد الداخلي حيث حصلنا على دقة عالية في النتائج بفترات جزئية قليلة نسبياً وبوقت اقصر.

Mathematics Subject Classifications: 65XX

الكلمات المفتاحية

Numerical integration 65D30 ; Singular integrals 32A55 ; Romberg Accelerating 65B99 ; Taylor series 30K05;

١. المقدمة

ولقد عمل الكثير من الباحثين في هذا المجال ومنهم من عمل في مجال التكاملات الثلاثية ففي عام 2009 قدمت ضياء [7] أربع طرائق عددية مركبة من طريقة تعجيل رومبرك مع قاعدة النقطة الوسطى (RM) على البعد الخارجي (Z) و

$RS(RS), RS(RM), RM(RM), RM(RS)$ على البعد الأوسط (Y) والبعد الداخلي (X)

ورمزت لها بالرموز $(RMRM)$ ، $RMRS(RS)$ ، $RMRM(RM)$ و

$RMRS(RM)$ وقد توصلت إلى إن الطريقة المركبة من قاعدة سمبسون مع تعجيل رومبرك على البعدين الداخلي والأوسط وقاعدة النقطة الوسطى مع تعجيل رومبرك على البعد الخارجي

غالباً ما تنشأ الحاجة لإيجاد قيمة التكامل المحدد الى دالة ليس لها عكس تفاضل صريح او لها عكس تفاضل لا يمكن إيجاد قيمته بسهولة او قيمها معروفة بجدول . تسمى الطريقة الأساسية

المشتتملة في التقرير $\int_a^b f(x)dx$ بالتربيع العددي

، و تستعمل المجموع الذي من نوع $\sum_{i=0}^n a_i f(x)$ ، و تستخدم المجموع الذي من نوع

$\int_a^b f(x)dx$ ، ريتشارد بوردين [6] .

وبذلك لا بد من الحصول على بعض الطرق العددية لإيجاد قيمة التكامل المحدد دالة ما ومنها طرائق نيوتن - كوتيس .

مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢) السنة(٢٠١٦)

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

وفي عام 2013 قدم محمد وآخرون [9] صيغة عدبية جديدة لحساب قيم التكاملات الثلاثية ذات المتكاملات المستمرة وذلك باستعمال قاعدة سمبسون على الأبعاد الثلاثة X و Y و Z مع تعجيل رومبرك عندما تكون عدد الفترات الجزئية للأبعاد الثلاثة X و Y و Z متساوية ولقد رمزوا للطريقة بر (RSSS) وحصلوا على نتائج جيدة من حيث الدقة وسرعة اقتراب القيم التقريبية إلى القيم الدقيقة للتكمالات وبفترات جزئية قليلة نسبياً.

وكذلك في العام نفسه قدمت هلال [10] سبع نظريات لحساب قيم التكاملات الثلاثية عددياً بالاعتماد على قاعدي شبه المنحرف و النقطة الوسطى ولتحسين النتائج استخدمت تعجلي رومبرك و ريجاردسون على القيم الناتجة من تطبيق الصيغ المشتقة وقد رممت للصيغ بـ (MMT , MTM , TMM , TTT , TMT , TTM , MTT) ، وحصلت على نتائج جيدة من حيث الدقة وبفترات جزئية قليلة نسبياً.

وكذلك قدمت كاظم [11] ست قواعد لايجاد نتائج التكاملات الثلاثية مستخدمة قاعدي شبه المنحرف و سمبسون واستعملت تعجلي رومبرك و ريجاردسون لتحسين نتائج القواعد المقدمة وهذه هي القواعد

(SST , STS , TSS , TST , TTS , STT) ، وكانت النتائج التي حصلت عليها جيدة من حيث الدقة وسرعة الاقتراب .

بينما في عام 2014 قدم شبر [12] ست قواعد لحساب قيم التكاملات الثلاثية عددياً مستفيداً من قواعد شبه المنحرف و النقطة الوسطى و سمبسون مع تعجلي رومبرك و ريجاردسون ورمز لقواعده بالرموز

(MST , MTS , STM , TSM , TMS , SMT) وحصل على نتائج جيدة من حيث الدقة وسرعة الاقتراب .

وفي عام 2014 قدمت موسى [13] طريق عدبية لحساب قيم التكاملات الثلاثية المستمرة معتمدة على قاعدي سمبسون والنقطة الوسطى حيث (قاعدة سمبسون) على البعد الداخلي X و (قاعدة النقطة الوسطى) على البعدين الخارجي Z والأوسط Y ورممت لهذه الطريقة MMS وقد حسنت النتائج باستخدام تعجلي رومبرك وايتكن ، وكانت النتائج

(RMRS (RS)) هي الأفضل عند حساب تكاملات ثلاثة التي متكاملاتها دوال مستمرة من حيث الدقة وعدد الفترات الجزئية المستخدمة والزمن..وكذلك سلطت الضوء على إيجاد قيمة التكامل الثلاثي المعنلة فقد استخدمت طرائق مركبة وهي طريقة تعجيل رومبرك مع قاعدة النقطة الوسطى على التكامل الخارجي (البعد Z) وكل من الطرائق RS (RM) ، RM (RM) و (RM (RS) على التكامل الأوسط فضلاً عن طريقة (RS) على التكامل الأوسط (البعد y) والتكامل الداخلي (البعد x) مع إلغاء الاعتلال على البعدين الأوسط والداخلي y و x وهذه الطرائق هي طريقة (RMRM (RS) ، RMRS (RM) ، RMRM (RM) و RMRS (RS) وكانت النتائج جيدة وقد توصلت إلى إن الطريقة المركبة من قاعدة سمبسون مع تعجيل رومبرك على البعدين الداخلي والأوسط وقاعدة النقطة الوسطى مع تعجيل رومبرك على البعد الخارجي هي الأفضل عند حساب تكاملات مستمرة او مستمرة لكن مشتقاتها معنلة او تكاملات متكاملاتها معنلة (التي من الممكن جعل اعتلالها في البعد الخارجي Z فقط) .

و قدمت عكار [8] في عام 2010 صيغة عدبية لحساب قيم التكاملات الثلاثية وذلك باستعمال قاعدة النقطة الوسطى على الأبعاد الثلاثة X و Y و Z عندما تكون عدد الفترات الجزئية التي تجزأ إليها فترة البعد الداخلي متساوية لعدد الفترات الجزئية التي تجزأ إليها فترة البعد الأوسط و متساوية لعدد الفترات الجزئية التي تجزأ إليها فترة البعد الخارجي وحسنت النتائج باستخدام تعجيل رومبرك على القيم الناتجة من تطبيق الصيغة المشتقة و ورممت لها بالرمز RMM وحصلت على نتائج جيدة من حيث الدقة وبفترات جزئية قليلة نسبياً.

مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢) السنة(٢٠١٦)

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

للتكمال من القيمة التحليلية او الدقيقة وبذلك عمل العالم فوكس [2] وكذلك الباحثة ضياء [7] على ايجاد سلاسل حدود التصحيح المرافق لقواعد نيوتن - كوتز للتكاملات المستمرة او المعتلة في حد او كلي حدي فترة التكمال او المستمرة لكن معلنة المشتقة في حد واحد او كلي حدي فترة التكمال

1- حدود التصحيح لقاعدتي سمبسون (λ) و $S(\lambda)$ النقطة الوسطى (λ) للتكاملات المستمرة سلسلة حدود التصحيح المرافق لقاعدة سمبسون

$$A_s \lambda^4 + B_s \lambda^6 + C_s \lambda^8 + \dots$$

سلسلة حدود التصحيح المرافق لقاعدة النقطة الوسطى $M(\lambda)$

$$C_M \lambda^2 + C_M \lambda^4 + C_M \lambda^6 + \dots$$

إن $A_M, B_M, \dots, A_s, B_s, \dots$ ثوابت تعتمد على قيم مشتقات الدالة g في النقطة $x_w = x$. فوكس

[2] 2- حدود التصحيح لقاعدتي سمبسون (λ) و النقطة الوسطى (λ) للتكاملات مستمرة المكامل لكن معلنة المشتقة في حد واحد من نهاية فترة التكمال ، إذ إن الدالة $(x)g$ مستمرة في فترة التكمال $[x_0, x_w]$ ومعلنة المشتقة في النقطة

$$x = x_0$$

ان سلسلة حدود التصحيح لقاعدة النقطة الوسطى عندما $(x_0)g$ غير معرفة تكون :-

$$\zeta_M(\lambda) = \left[-\frac{\lambda^2}{6} D + \frac{\lambda^3}{6} D^2 - \frac{23\lambda^4}{360} D^3 + \dots \right] g(x_1) + A_M \lambda^2 + B_M \lambda^4 + \dots$$

وان سلسلة حدود التصحيح لقاعدة سمبسون عندما $(x_0)g$ غير معرفة تكون :-

$$\zeta_S(\lambda) = \left[\frac{\lambda^4}{180} D^3 - \frac{\lambda^5}{180} D^4 + \frac{2\lambda^6}{945} D^5 - \dots \right] g(x_1) + A_s \lambda^4 + B_s \lambda^6 + \dots$$

التي حصلت عليها جيدة من حيث الدقة وعدد فترات التجزئة .

أما في هذا البحث قدمنا طريقة عدبية لحساب القيم التقريبية للتكاملات الثلاثية ذات المتكاملات معلنة المشتقة الجزئية أو المعلنة وحدود التصحيح لها ، وهذه الطريقة ناتجة من تطبيق قاعدتين من قواعد نيوتن- كوتز وهما (قاعدة سمبسون) على بعد الداخلي X و (قاعدة النقطة الوسطى) على البعدين الخارجي Z والأوسط Y ، عندما $w_1 = w_2$ حيث (w عدد التقسيمات على بعد الخارجي Z و w عدد التقسيمات على بعد الأوسط Y و w عدد التقسيمات على بعد الداخلي X) ثم حسنا النتائج باستعمال تعديل رومبرك وحصلنا على نتائج أكثر دقة وبعد فترات جزئية قليلة .

2- قاعدتا سمبسون والنقطة الوسطى وحدود

التصحيح المرافق لهما
لفرض التكمال J مكتوب بالصيغة الآتية

$$J = \int_{x_0}^{x_w} g(x) dx = \beta(\lambda) + \zeta_\beta(\lambda) + \Upsilon_\beta$$

فوكس [1] حيث $\beta(\lambda)$ تمثل القاعدة العددية لحساب قيمة التكمال J و الرمز β يرمز لنوع القاعدة (حيث β تعتمد على λ ،

$$\zeta_\beta(\lambda) = \frac{x_0 - x_w}{w}$$

التصحيح Correction terms المرافق لقاعدة $\beta(\lambda)$ هو المتبقى Remainder والمتصل بالبتر Truncation من $\zeta_\beta(\lambda)$ بعد استعمال

$$E_G(\lambda)$$

فإن $\beta(\lambda)$ لصيغ نيوتن - كوتز هي كالآتي
أ- قاعدة النقطة الوسطى $M(\lambda)$

$$M(\lambda) = \sum_{i=0}^{w-1} g(x_i + \frac{\lambda}{2})$$

ب- قاعدة سمبسون $S(\lambda)$

$$S(\lambda) = \frac{\lambda}{3} \left[g(x_w) + g(x_0) + 2 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}-1} g(x_{2i}) + 4 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}-1} g(x_{2i+1}) \right]$$

ان لحدود التصحيح اهمية كبيرة في تحسين قيمة التكمال وتعجيل اقتراب القيمة العددية

صفاء مهدي/ ندى احمد/ حيدر عباس

3- تعجيل رومبرك Romberg Accelerating

بفرض انه لدينا التكامل الاتي

$$J = \int_{x_0}^{x_w} g(x) dx$$

فإذا حسبنا قيمة التكامل J لقيمتين مختلفتين λ_1, λ_2 ولفرض ان احدى القيمتين هي β_1 و الثانية هي β_2 باستخدام λ_2, λ_1 على التوالي تكون كالاتي

$$J = \int_{x_0}^{x_w} g(x) dx = \beta_1 + \sum_{j=k}^{\infty} A_j \lambda_1^j \quad \dots(1)$$

$$J = \int_{x_0}^{x_w} g(x) dx = \beta_2 + \sum_{j=k}^{\infty} A_j \lambda_2^j \quad \dots(2)$$

حيث β_1, β_2 قيمتان تقريبتان للتكامل باستخدام إحدى طرائق نيوتن - كوتز، J قيمة التكامل سلسلة حدود التصحيح الدقيقة ، $\sum_{j=k}^{\infty} A_j \lambda_1^j$ الممكن اضافتها .

وبحل المعادلة (1) و (2) بالنسبة الى J ينتج الاتي

$$J = \int_{x_0}^{x_w} g(x) dx = \frac{\lambda_1^k \beta_2 - \beta_1}{\lambda_1^k - \lambda_2^k} + \sum_{j=k+1}^{\infty} A_j \frac{\lambda_1^k \lambda_2^j - \lambda_2^k \lambda_1^j}{\lambda_1^k - \lambda_2^k} \dots(3)$$

وبفرض انه $\lambda_1 = 2\lambda_2$ في المعادلة (3) يكون لدينا

$$J = \frac{2^k \beta_2 - \beta_1}{2^k - 1} + \sum_{j=k+1}^{\infty} \frac{2^k - 2^j}{2^k - 1} A_j \lambda_2^j$$

حيث $\lambda = \frac{x_w - x_0}{w}$ عدد فترات التجزئة

المجزء اليها فترة التكامل $[x_0, x_w]$. ر.الستون [3]

$\frac{2^k - 2^j}{2^k - 1} A_j$ ثوابت لا تعتمد على λ ، k هي قوى λ في سلسلة حدود التصحيح . فوكس [2] ،

فوكس [1]

ومنها يكون لدينا

$$J = \frac{2^k \beta_2 - \beta_1}{2^k - 1}$$

إذ إن ... ، $A_M, B_M, \dots, A_S, B_S$ ثوابت تعتمد

على قيم مشتقات الدالة g في النقطة $x = x_w$.

فوكس [1]

أما سلسلة حدود التصحيح للتكامل مع وجود الاعتلال في المشتق عند النهاية العليا للتكامل (أي عند النقطة $x = x_w$) باستعمال قاعدة النقطة

الوسطى وقاعدة سمبسون على التوالي تكون كالاتي

$$\zeta_M(\lambda) = \left[-\frac{\lambda^2}{6} D - \frac{\lambda^3}{6} D^2 - \frac{23\lambda^4}{360} D^3 - \dots \right] g(x_{w-1}) + A_M \lambda^2 + B_M \lambda^4 + \dots$$

$$\zeta_S(\lambda) = \left[-\frac{\lambda^4}{180} D^3 - \frac{\lambda^5}{180} D^4 - \frac{2\lambda^6}{945} D^5 - \dots \right] g(x_{w-1}) + A_S \lambda^4 + B_S \lambda^6 + \dots$$

إذ أن ... ، $A_M, B_M, \dots, A_S, B_S$ ثوابت تعتمد

على قيم مشتقات الدالة g في النقطة $x = x_0$

فوكس [1]

بينما اذا كانت الدالة $g(x)$ معمولة المشتق في نقطتين $x = x_0$ و $x = x_w$ و مستمرة في فترة التكامل (x_1, x_{w-1}) .

فإن سلسلة حدود التصحيح لقاعدة النقطة الوسطى

هي :-

$$\zeta_M(\lambda) = \left(-\frac{\lambda^2}{6} D + \frac{\lambda^3}{6} D^2 + \dots \right) g(x_1) + \left(-\frac{\lambda^2}{6} D - \frac{\lambda^3}{6} D^2 - \dots \right) g(x_{w-1})$$

وذلك سلسلة حدود التصحيح لقاعدة سمبسون هي :-

$$\zeta_S(\lambda) = \left(\frac{\lambda^4}{180} D^3 - \frac{\lambda^5}{180} D^4 + \dots \right) g(x_1) + \left(-\frac{\lambda^4}{12} D^3 - \frac{\lambda^5}{12} D^4 - \dots \right) g(x_{w-1})$$

ضياء [7]

مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢) السنة(٢٠١٦)

صفاء مهدي/ ندى احمد/ حيدر عباس

$$\lambda = \frac{x_w - x_0}{w}, \quad \bar{\lambda} = \frac{y_w - y_0}{w}$$

$$\bar{\lambda} = \frac{z_w - z_0}{w}$$

والصيغة السابقة هي صيغة تعديل رومبراك
بالاعتماد على حد واحد من حدود التصحیح بشكل متكرر

٤- القاعدة العددية MMS وحدود التصحیح

بالنسبة لها

لاشتقاق قاعدة حساب التكاملات الثلاثية ذات المتكاملات عدديا نفرض إن التكامل الثلاثي J معرف كالتالي

$$J = \int_{z_0}^{z_w} \int_{y_0}^{y_w} \int_{x_0}^{x_w} g(x, y, z) dx dy dz \quad \dots(1)$$

حيث أن (x, y, z) مكامل معنٌ او مستمر لكن معنٌ المشتقة في احدى التكاملات (x_0, y_0, z_0) و

$$(x_w, y_w, z_w)$$

بشكل عام يمكن كتابة التكامل J بالشكل الآتي :

$$J = \int_{z_0}^{z_w} \int_{y_0}^{y_w} \int_{x_0}^{x_w} g(x, y, z) dx dy dz = \beta \bar{\beta}(\lambda) \quad \dots(2)$$

حيث $\bar{\beta}(\lambda)$ تمثل قيمة التكامل عددياً باستخدام الصيغة MMS ، موسى [13] و

$$\lambda = \frac{(x_0 - x_w)}{w} = \frac{(y_0 - y_w)}{w} = \frac{(z_0 - z_w)}{w}$$

يمكن الحصول على صيغة هذه الطريقة من خلال

تطبيق قاعدة سمبسون على البعد الداخلي x

وقاعدة النقطة الوسطى على البعدين الوسطي y

والخارجي z عندما عدد الفترات الجزئية التي تجزأ

إليها الفترة $[x_0, x_w]$ متساوية الى عدد الفترات

الجزئية التي تجزأ إليها الفترة $[y_0, y_w]$ وكذلك

الفترة $[z_0, z_w]$ أي إن $(\bar{\lambda} = \bar{\bar{\lambda}} = \lambda)$. حيث إن

$$MMS = \int_{z_0}^{z_w} \int_{y_0}^{y_w} \int_{x_0}^{x_w} g(x, y, z) dx dy dz =$$

$$\frac{\lambda^3}{3} \sum_{k=0}^{w-1} \sum_{j=0}^{w-1} \left[g(x_0, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + g(x_w, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + 4 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}} g(x_{(2i-1)}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + 2 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}-1} g(x_{(2i)}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) \right] + \mu_1 \lambda^2 + \mu_2 \lambda^4 + \mu_3 \lambda^6 + \dots$$

وصيغة حدود التصحیح (صيغة الخطأ) هي:-

$$I - MMS(\lambda) = \mu_1 \lambda^2 + \mu_2 \lambda^4 + \mu_3 \lambda^6 + \dots$$

حيث أن $\mu_1, \mu_2, \mu_3, \dots$ ثوابت.

$$x_{(2i-1)} = x_0 + (2i-1)\lambda, \quad i = 1, 2, \dots, \frac{w}{2}$$

و

$$x_{(2i)} = x_0 + (2i)\lambda, \quad i = 1, 2, \dots, \frac{w}{2} - 1$$

و

$$z_k = z_0 + k\lambda, \quad k = 0, 1, 2, \dots, w$$

و

$$y_j = y_0 + j\lambda, \quad j = 0, 1, 2, \dots, w$$

موسى [13]

٥- أيجاد حدود التصحیح المرافق للقاعدة عندما يكون المكامل معنٌ المشتقة في MMS

الحد الأدنى من التكامل

نفرض ان لدينا التكامل الثلاثي الاتي

$$J = \int_{z_0}^{z_w} \int_{y_0}^{y_w} \int_{x_0}^{x_w} g(x, y, z) dx dy dz$$

بما ان الدالة معرفة عند النقطة (x_2, y_2, z_2) (اذن

نستطيع نشر الدالة $g(x, y, z)$ باستخدام متسلسلة

تايلور حول النقطة (x_2, y_2, z_2) و بذلك يكون
لدينا

مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢) السنة(٢٠١٦)

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

$$g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) = \left[1 + (x_1 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_1 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_1 - x_2)(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_1 - x_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_1 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_1 - x_2)^2(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots(5)$$

نعرض عن x بـ $y_0 + \frac{\lambda}{2}$ وعن y وعن $z_0 + \frac{\lambda}{2}$ بـ z
(3) في المعادلة رقم

$$g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) = \left[1 + (x_0 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_0 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_0 - x_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_0 - x_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_0 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_0 - x_2)^2(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \frac{(x_0 - x_2)^2(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_x^2 D_z + \frac{(x_0 - x_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_x D_y^2 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_y D_z^2 + D_y^2 D_z + \frac{(x_0 - x_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 D_x + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots(6)$$

نعرض عن x بـ $y_0 + \frac{\lambda}{2}$ وعن y وعن $z_0 + \frac{3\lambda}{2}$ بـ z
(3) في المعادلة رقم

$$\begin{aligned} J &= \int_{z_0}^{z_{2w}} \int_{y_0}^{y_{2w}} \int_{x_0}^{x_{2w}} g(x, y, z) dx dy dz = \\ J &= \int_{z_0}^{z_2} \int_{y_0}^{y_2} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz + \int_{z_2}^{z_{2w}} \int_{y_0}^{y_2} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz \\ &+ \int_{z_0}^{z_{2w}} \int_{y_2}^{y_{2w}} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz + \int_{z_0}^{z_{2w}} \int_{y_0}^{y_{2w}} \int_{x_2}^{x_{2w}} g(x, y, z) dx dy dz \end{aligned}$$

بما إن الدالة معرفة عند النقطة (x_2, y_2, z_2) إذن
نستطيع نشر الدالة $g(x, y, z)$ باستخدام متسلسلة
تايلور حول النقطة (x_2, y_2, z_2) وبذلك يكون
لدينا

$$\begin{aligned} g(x, y, z) &= \left[1 + (x - x_2)D_x + (y - y_2)D_y + (z - z_2)D_z \right. \\ &\quad + \frac{(x - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x - x_2) \\ &\quad (y - y_2)D_x D_y + (x - x_2)(z - z_2)D_x D_z + (y - y_2) \\ &\quad (z - z_2)D_y D_z + \frac{(x - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \\ &\quad \frac{(z - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x - x_2)^2(y - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \\ &\quad \frac{(x - x_2)^2(z - z_2)}{2!} D_x^2 D_z + \frac{(x - x_2)(y - y_2)^2}{2!} D_x D_y^2 \\ &\quad \left. + \frac{(y - y_2)^2(z - z_2)}{2!} D_y^2 D_z + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots(3) \end{aligned}$$

ويمكملة المعادلة (3) في المنطقة

$$\begin{aligned} \int_{z_0}^{z_2} \int_{y_0}^{y_2} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz &= \left[6\lambda^3 + 8\lambda^4 D_x + 8\lambda^4 D_y + 8\lambda^4 D_z \right. \\ &\quad + \frac{16\lambda^5}{3} D_x^2 + \frac{16\lambda^5}{3} D_z^2 + \frac{16\lambda^5}{3} D_z^2 + 8\lambda^5 D_x D_y + 8\lambda^5 D_x D_z \\ &\quad + 8\lambda^5 D_y D_z - \frac{8\lambda^6}{3} D_x^3 - \frac{8\lambda^6}{3} D_y^3 - \frac{8\lambda^6}{3} D_z^3 - \frac{16\lambda^6}{3} D_x^2 D_y \\ &\quad \left. - \frac{16\lambda^6}{3} D_x^2 D_z + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots(4) \end{aligned}$$

نعرض عن x بـ $y_0 + \frac{3\lambda}{2}$ وعن y وعن $z_0 + \frac{\lambda}{2}$ بـ z
(3) في المعادلة رقم

مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢) السنة(٢٠١٦)

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

$$g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) = \left[1 + (x_0 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_0 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_0 - x_2)(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_0 - x_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_0 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_0 - x_2)^2(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \frac{(x_0 - x_2)^2(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_x^2 D_z + \frac{(x_0 - x_2)(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_x D_y^2 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots (10)$$

نعرض عن x وعن y وعن z
في المعادلة رقم (3)

$$g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) = \left[1 + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_y^2 D_z + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^4}{4!} D_z^4 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots (11)$$

نعرض عن x وعن y وعن z
في المعادلة رقم (3)

$$g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) = \left[1 + (x_0 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_0 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_0 - x_2)(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_0 - x_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_0 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_0 - x_2)^2(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \frac{(x_0 - x_2)^2(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_x^2 D_z + \frac{(x_0 - x_2)(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_x D_y^2 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots (12)$$

نعرض عن x وعن y وعن z
في المعادلة رقم (3)

$$\begin{aligned} g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) &= \left[1 + (x_0 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_0 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_0 - x_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_0 - x_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_0 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_0 - x_2)^2(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \frac{(x_0 - x_2)^2(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_x^2 D_z + \frac{(x_0 - x_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_x D_y^2 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots (7) \end{aligned}$$

نعرض عن x وعن y وعن z
في المعادلة رقم (3)

$$\begin{aligned} g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) &= \left[1 + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y D_z + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_y^2 D_z + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^4}{4!} D_y^4 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_y D_z^2 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots (8) \end{aligned}$$

نعرض عن x وعن y وعن z
في المعادلة رقم (3)

$$\begin{aligned} g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) &= \left[1 + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y D_z + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_y^2 D_z + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^4}{4!} D_y^4 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_y D_z^2 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \quad \dots (9) \end{aligned}$$

نعرض عن x وعن y وعن z
في المعادلة رقم (3)

**مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢)
السنة(٢٠١٦)**

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

$$g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) = \left[1 + (x_1 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_1 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_1 - x_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_1 - x_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_1 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_1 - x_2)^2(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \frac{(x_1 - x_2)^2(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)}{2!} D_x^2 D_z + D_z + \frac{(x_1 - x_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_x D_y^2 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \dots (16)$$

$$\begin{aligned} g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) &= \left[1 + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_y D_z + \frac{(x_2 - x_1)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_y^2 D_z + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_y D_z^2 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^4}{4!} D_y^4 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^4}{4!} D_z^4 + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \dots (13) \end{aligned}$$

نعرض عن x وعن $y_0 + \frac{\lambda}{2}$ وعن $z_0 + \frac{3\lambda}{2}$ في المعادلة رقم (3)

$$\begin{aligned} g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) &= \left[1 + (x_1 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_1 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_1 - x_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_1 - x_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_1 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_1 - x_2)^2(y_0 + \frac{\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \dots (14) \end{aligned}$$

نعرض عن x وعن $y_0 + \frac{3\lambda}{2}$ وعن $z_0 + \frac{3\lambda}{2}$ في المعادلة رقم (3)

$$\begin{aligned} g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) &= \left[1 + (x_1 - x_2)D_x + (y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_y + (z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_z + \frac{(x_1 - x_2)^2}{2!} D_x^2 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^2}{2!} D_y^2 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^2}{2!} D_z^2 + (x_1 - x_2)(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)D_x D_y + (x_1 - x_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_x D_z + (z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)D_y D_z + \frac{(x_1 - x_2)^3}{3!} D_x^3 + \frac{(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)^3}{3!} D_y^3 + \frac{(z_0 + \frac{3\lambda}{2} - z_2)^3}{3!} D_z^3 + \frac{(x_1 - x_2)^2(y_0 + \frac{3\lambda}{2} - y_2)}{2!} D_x^2 D_y + \dots \right] g(x_2, y_2, z_2) \dots (15) \end{aligned}$$

نعرض عن x وعن $y_0 + \frac{\lambda}{2}$ وعن $z_0 + \frac{3\lambda}{2}$ في المعادلة رقم (3)

**مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢)
السنة(٢٠١٦)**

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

$$\begin{aligned} \int_{z_0}^{z_{2w}} \int_{y_0}^{y_{2w}} \int_{x_0}^{x_{2w}} g(x, y, z) dx dy dz &= \sum_{i=0}^{w-1} \int_{z_{2i}}^{z_{2i+2}} \sum_{j=0}^{w-1} \int_{y_{2j}}^{y_{2j+2}} \sum_{k=1}^{w-1} \int_{x_{2k}}^{x_{2k+2}} g(x, y, z) dx dy dz \\ &= \frac{\lambda^3}{3} \sum_{i=0}^{w-1} \sum_{j=0}^{w-1} \sum_{k=1}^{w-1} [g(x_{2k}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + g(x_{2k+2}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + \\ &+ 4g(x_{2k+1}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + g(x_{2k}, y_j + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + \\ &g(x_{2k}, y_j + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + 4g(x_{2k+1}, y_j + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + \\ &g(x_{2k}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_{2k}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + \\ &4g(x_{2k+1}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_{2k}, y_j + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + \\ &g(x_{2k}, y_j + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + 4g(x_{2k+1}, y_j + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2})] + \\ &\nu_1 \lambda^2 + \nu_2 \lambda^4 + \nu_3 \lambda^6 + \dots \quad \dots(21) \end{aligned}$$

حيث ... v_1, v_2, v_3, \dots ثوابت قيمها لا تعتمد على λ

$$\begin{aligned} \int_{z_2}^{z_{2w}} \int_{y_0}^{y_2} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz &= \sum_{i=1}^{w-1} \int_{z_{2i}}^{z_{2i+2}} \int_{y_0}^{y_2} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz \\ &= \frac{\lambda^3}{3} \sum_{i=1}^{w-1} [g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + \\ &4g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + \\ &g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + \\ &g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + \\ &4g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + \\ &g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2})] + \\ &\delta_1 \lambda^2 + \delta_2 \lambda^4 + \delta_3 \lambda^6 + \dots \quad \dots(22) \end{aligned}$$

حيث ... $\delta_1, \delta_2, \delta_3, \dots$ ثوابت قيمها لا تعتمد على λ
ومن المعادلات (20) و (21) و (22) نحصل على

$$\begin{aligned} MMS = \int_{z_0}^{z_w} \int_{y_0}^{y_w} \int_{x_0}^{x_w} g(x, y, z) dx dy dz &= \\ \frac{\lambda^3}{3} \sum_{k=0}^{w-1} \sum_{j=0}^{w-1} &[g(x_0, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + g(x_w, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + \\ + 4 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}} &g(x_{(2i-1)}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + 2 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}-1} g(x_{(2i)}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2})] + \\ + [\theta_1 \lambda^5 (D_y^2 + D_z^2) + \theta_2 \lambda^6 (D_y^2 D_x + D_z^2 D_x) + &\\ \theta_3 \lambda^7 (D_x^4 + D_y^4 + D_z^4) + \dots] g(x_1, y_1, z_1) + A_1 \lambda^2 + A_2 \lambda^4 + A_3 \lambda^6 + \dots & \end{aligned}$$

حيث ... $b_1, b_2, \dots, A_1, A_2, A_3$ ثوابت لا تعتمد
على قيمة λ وتعتمد على قيمة المشتقات الجزئية
للدالة g

$$\begin{aligned} \int_{z_0}^{z_2} \int_{y_0}^{y_2} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz &= \frac{\lambda^3}{3} [g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + \\ + g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + & \\ g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + & \\ 4g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ 4g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2})] + [a_1 \lambda^5 (D_y^2 + D_z^2) + & \\ a_2 \lambda^7 (D_x^4 + D_y^4 + D_z^4) + \dots] Eg(x_1, y_1, z_1) \quad \dots(18) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_{z_0}^{z_2} \int_{y_0}^{y_2} \int_{x_0}^{x_2} g(x, y, z) dx dy dz &= \frac{\lambda^3}{3} [g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + \\ + g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + & \\ g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + & \\ 4g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{\lambda}{2}) + g(x_0, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ g(x_2, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_0 + \frac{\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ g(x_0, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_2, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ 4g(x_1, y_0 + \frac{3\lambda}{2}, z_0 + \frac{3\lambda}{2})] + [b_1 \lambda^5 (D_y^2 + D_z^2) + b_2 \lambda^6 & \\ (D_y^2 D_x + D_z^2 D_x) + b_2 \lambda^7 (D_x^4 + D_y^4 + D_z^4) + \dots] g(x_1, y_1, z_1) \dots(19) \end{aligned}$$

أما بالنسبة للتكاملات الثلاث الباقية فإنها مستمرة
وطبقاً لقاعدة MMS ، موسى [8] يكون لدينا

$$\begin{aligned} \int_{z_0}^{z_{2w}} \int_{y_2}^{y_{2w}} \int_{x_0}^{x_{2w}} g(x, y, z) dx dy dz &= \sum_{i=0}^{w-1} \int_{z_{2i}}^{z_{2i+2}} \sum_{j=1}^{w-1} \int_{y_{2j}}^{y_{2j+2}} \int_{x_0}^{x_{2w}} g(x, y, z) dx dy dz = \\ \frac{\lambda^3}{3} \sum_{i=0}^{w-1} \sum_{j=1}^{w-1} &[g(x_0, y_{2j} + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + g(x_2, y_{2j} + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + \\ + 4g(x_1, y_{2j} + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + g(x_0, y_{2j} + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + & \\ g(x_2, y_{2j} + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_{2j} + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{\lambda}{2}) + & \\ g(x_0, y_{2j} + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_2, y_{2j} + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ 4g(x_1, y_{2j} + \frac{\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + g(x_0, y_{2j} + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + & \\ g(x_2, y_{2j} + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2}) + 4g(x_1, y_{2j} + \frac{3\lambda}{2}, z_{2i} + \frac{3\lambda}{2})] + & \\ \theta_1 \lambda^2 + \theta_2 \lambda^4 + \theta_3 \lambda^6 + \dots & \dots(20) \end{aligned}$$

حيث ... $\theta_1, \theta_2, \theta_3$ ثوابت قيمها لا تعتمد على λ

مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢) السنة(٢٠١٦)

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

$$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \frac{dxdydz}{\sqrt{x+y+z}} \quad \text{المثال الثالث}$$

وقيمة التحليلية 0.862877077143 ، الدالة مستمرة خلال منطقة التكامل لكنها معتلة عند النهاية السفلية للتكامل اعتلال نسيبي ومنها تكون حدود التصحيح المرافقة هي

$$MMS(\lambda) = v_1\lambda^2 + a\lambda^{2.5} + v_2\lambda^4 + v_3\lambda^6 + \dots$$

حيث v_1, a, v_2, v_3, \dots ثوابت

$$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \frac{xy^2 dxdydz}{\sqrt{1-xyz}} \quad \text{المثال الرابع}$$

وقيمة التحليلية 0.2 ، المكامل هنا مستمر في كل نقاط منطقة التكامل لكنه معتل في الحد الأعلى للتكامل عند النقطة $(x, y, z) = (1, 1, 1)$ اعتلال نسيبي وبذلك تكون حدود التصحيح المرافقة هي

$$MMS(\lambda) = v_1\lambda^2 + a_1\lambda^{2.5} + a_2\lambda^{3.5} + v_2\lambda^4 + a_3\lambda^{4.5} + a_4\lambda^{5.5} + v_3\lambda^6 + \dots$$

حيث $v_1, a_1, v_2, v_3, \dots, a_1, a_2, a_3, \dots$ ثوابت

$$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 xy^2 \sqrt{1-xyz} dxdydz \quad \text{المثال الخامس}$$

وقيمة التحليلية 0.142857142857 ، الدالة هنا معتلة المشتقية فقط في النقطة

$(x, y, z) = (1, 1, 1)$ ضمن منطقة التكامل ونوع الاعتلال نسيبي أما حدود التصحيح المرافقة هي

$$MMS(\lambda) = v_1\lambda^2 + a_1\lambda^{3.5} + v_2\lambda^4 + a_2\lambda^{4.5} + a_3\lambda^{5.5} + v_3\lambda^6 + \dots$$

حيث $v_1, a_1, v_2, v_3, \dots, a_1, a_2, a_3, \dots$ ثوابت

$$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \sqrt[3]{x^3 + y^3 + z^3} dxdydz \quad \text{المثال السادس}$$

غير معروف القيمة التحليلية ، التكامل مكامله معتل المشتقية في الحد الأدنى للتكامل عند النقطة

$(x, y, z) = (0, 0, 0)$ اعتلالاً نسيبي وبذلك تكون حدود التصحيح المرافقة هي

$$MMS(\lambda) = v_1\lambda^2 + v_2\lambda^4 + v_3\lambda^6 + \dots$$

حيث v_1, v_2, v_3, \dots ثوابت

من جداول التكاملات السابقة ومن الجدول (7)

الذي يوضح عدد الفترات الجزئية وعدد المراتب الصحيحة المحصل عليها لكل تكامل من التكاملات السابقة نلاحظ في حالة التكامل الأول والتكامل

الثاني والتكامل الرابع عند استخدام القاعدة

MMS كانت النتيجة صحيحة لخمس مراتب عشرية فقط

وبالطريقة نفسها يمكن حدد التصحيح المرافقة لقاعدة حساب قيم التكاملات الثلاثية ذات المكاملات المعتلة المشتقة الجزئية أو المعتلة في الحد الأعلى للتكامل $(g(x, y, z) = g(x_w, y_w, z_w))$

$$MMS = \int_{z_0}^{z_w} \int_{y_0}^{y_w} \int_{x_0}^{x_w} g(x, y, z) dxdydz =$$

$$\frac{\lambda^3}{3} \sum_{k=0}^{w-1} \sum_{j=0}^{w-1} \left[g(x_0, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + g(x_w, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) \right] +$$

$$+ 4 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}} g(x_{(2i-1)}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) + 2 \sum_{i=1}^{\frac{w}{2}-1} g(x_{(2i)}, y_j + \frac{\lambda}{2}, z_k + \frac{\lambda}{2}) +$$

$$\left[\bar{b}_1 \lambda^5 (D_y^2 + D_z^2) + \bar{b}_2 \lambda^6 (D_y^2 D_x + D_z^2 D_x) + \bar{b}_2 \lambda^7 (D_x^4 + D_y^4 + D_z^4) + \dots \right] g(x_{w-1}, y_{w-1}, z_{w-1}) + \bar{A}_1 \lambda^2 + \bar{A}_2 \lambda^4 + \dots$$

حيث $\dots, \bar{b}_1, \bar{b}_2, \dots, \bar{A}_1, \bar{A}_2, \bar{A}_3$ ثوابت لا تعتمد على قيمة λ وتعتمد على قيمة المشتقات الجزئية للدالة g

6- الأمثلة والنتائج

$$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \ln(x + y + z) dxdydz \quad \text{المثال الأول:}$$

وقيمة التحليلية 0.33783324343 ، حيث الدالة مستمرة في جميع نقاط منطقة التكامل باستثناء النقطة $(x, y, z) = (0, 0, 0)$ التي عندها الدالة معتلة اعتلال لوغارتمي وبذلك تكون حدود التصحيح المرافقة هي

$$MMS(\lambda) = v_1\lambda^2 + a\lambda^3 + v_2\lambda^4 + v_3\lambda^6 + \dots$$

حيث v_1, a, v_2, v_3, \dots ثوابت

$$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \sqrt{x + y + z} dxdydz \quad \text{المثال الثاني}$$

وقيمة التحليلية 1.20565686152 ، حيث الدالة مستمرة في كل نقطة من نقاط منطقة التكامل لكنها معتلة المشتقية في النقطة $(x, y, z) = (0, 0, 0)$ اعتلال نسيبي ومنها تكون حدود التصحيح المرافقة هي

$$MMS(\lambda) = v_1\lambda^2 + a\lambda^{3.5} + v_2\lambda^4 + v_3\lambda^6 + \dots$$

حيث v_1, a, v_2, v_3, \dots ثوابت

مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢) السنة(٢٠١٦)

صفاء مهدي/ ندى احمد/ حيدر عباس

التكامل $\int \int \int$
 (2.21532065296078) مقربة لأربع عشرة
 مرتبة عشرية صحيحة .

7- المناقشة والاستنتاج

نستنتج من خلال نتائج جداول هذا البحث انه عند حساب قيم التكاملات الثلاثية باستخدام القاعدة MMS إن هذه القاعدة تعطي قيماً صحيحة لعدة مراتب عشرية مقارنة مع القيمة الدقيقة للتكمالمات وكانت تتراوح بين (4-6) بما يخص التكاملات في اعلاه باستعمال عدد من الفترات الجزئية بدون استعمال طريقة تجريبية معها إلا ان الجداول أوضحت انه من خلال استخدام تعجيل رومبرك مع القاعدة المذكورة والاستفادة من حدود التصحيح المراقبة أعطت نتائج أفضل من حيث سرعة الاقرابة الى القيم التحليلية بعدد قليل من الفترات الجزئية نسبياً و كانت القيم صحيحة لعدة مراتب عشرية تتراوح بين احدى عشرة مرتبة صحيحة و أربع عشرة مرتبة عشرية صحيحة . وقد أوضحت الجداول إن طريقة تعجيل رومبرك مع عدم اهمال الاعتلال ذات أهمية كبيرة في تعجيل اقتراب القيم إلى القيم الحقيقية للتكمالمات وبذلك يمكن الاعتماد على الطريقة MMS في حساب التكاملات الثلاثية مهما كان سلوك المكامل في منطقة التكامل من حيث الاستمرارية أو الاعتلال .

بينما بعد استخدام حدود التصحيح المراقبة من خلال تعجيل رومبرك صارت النتيجة صحيحة لإحدى عشرة مرتبة عشرية في العدد نفسه من الفترات الجزئية حيث كانت (256 ، 128 ، 128) فترة جزئية على التوالي للتكاملات الأولى والثانية والرابع ، أما في التكامل الثالث عند استخدام القاعدة MMS دون حدود التصحيح حصلنا على أربع مراتب عشرية صحيحة عندما كان عدد الفترات الجزئية 128 فترة جزئية في حين عند الاستفادة من تعجيل رومبرك وحدود التصحيح كانت المراتب صحيحة لاثنتي عشرة مرتبة عشرية عند العدد نفسه من الفترات الجزئية ، وبالنسبة للتكامل الخامس عند استخدام القاعدة MMS أعطت نتيجة صحيحة لست مراتب عشرية فقط وبعد استعمال حدود التصحيح المراقبة من خلال تعجيل رومبرك حصلنا على اثننتي عشرة مرتبة عشرية صحيحة وذلك عندما كانت الفترات الجزئية هي 256 فترة جزئية ، ونلاحظ من الجدول (6) الخاص بنتائج التكامل السادس غير معروفة القيمة التحليلية عند استخدام القاعدة MMS وتعجيل رومبرك وحدود التصحيح المراقبة لها ثبوت القيمة أفقياً لأربعة أعمدة عندما كان عدد الفترات الجزئية 128 فترة جزئية و نستنتج من ذلك بأنه قيمة

القيم الناتجة من استخدام تعجيل رومبرك								MMS	W
حد التصحيح السابع	حد التصحيح السادس	حد التصحيح الخامس	حد التصحيح الرابع	حد التصحيح الثالث	حد التصحيح الثاني	حد التصحيح الأول			
								0.35152823816	2
							0.33846619483	0.34173170566	4
					0.33785007732	0.33792709201	0.33887824542		8
				0.33783338415	0.33783442747	0.33784601054	0.33810406926		16
			0.33783324413	0.33783324632	0.33783332014	0.33783490644	0.33790219715		32
		0.33783324343	0.33783324344	0.33783324348	0.33783324827	0.33783345555	0.33785064095		64
	0.33783324343	0.33783324343	0.33783324343	0.33783324343	0.33783324374	0.33783327021	0.33783761290		128
0.33783324343	0.33783324343	0.33783324343	0.33783324343	0.33783324343	0.33783324345	0.33783324680	0.33783433832		256
جدول (1) يبين قيمة التكامل $\int \int \int_{0 \ 0 \ 0}^{1 \ 1 \ 1} \ln(x + y + z) dx dy dz$ باستخدام قاعدة MMS مع تعجيل رومبرك									

**مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢)
السنة(٢٠١٦)**

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

القيم الناتجة من استخدام تعجيل رومبرك							قاعدة MMS	W
حد التصحيح السادس	حد التصحيح الخامس	حد التصحيح الرابع	حد التصحيح الثالث	حد التصحيح الثاني	حد التصحيح الأول			
							1.20920732081	2
						1.20574328948	1.20660929732	4
				1.20565963378	1.20566702797	1.20590259531		8
			1.20565687873	1.20565705092	1.20565793278	1.20571909841		16
		1.20565686159	1.20565686185	1.20565687367	1.20565696728	1.20567250006		32
	1.20565686152	1.20565686152	1.20565686152	1.20565686228	1.20565687156	1.20566077869		64
1.20565686152	1.20565686152	1.20565686152	1.20565686152	1.20565686157	1.20565686245	1.20565784151		128
$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \sqrt{x + y + z} dx dy dz$							جدول (2) يبين قيمة التكامل	

القيم الناتجة من استخدام تعجيل رومبرك							قاعدة MMS	W
حد التصحيح السادس	حد التصحيح الخامس	حد التصحيح الرابع	حد التصحيح الثالث	حد التصحيح الثاني	حد التصحيح الأول			
							0.852261482950	2
						0.862005611528	0.859569579384	4
				0.862858978103	0.862708122780	0.861923486931		8
			0.862876879302	0.862875760477	0.862846126039	0.862615466262		16
		0.862877075943	0.862877072870	0.862876990846	0.862871534667	0.862807517566		32
0.862877077139	0.862877077135	0.862877077068	0.862877071679	0.862876092864	0.862858949040			64
0.862877077143	0.862877077143	0.862877077143	0.862877077142	0.862877076801	0.862876902864	0.862872414408		128
$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \frac{dx dy dz}{\sqrt{x + y + z}}$							جدول (3) يبين قيمة التكامل	

القيم الناتجة من استخدام تعجيل رومبرك							قاعدة MMS	W
حد التصحيح السابع	حد التصحيح السادس	حد التصحيح الخامس	حد التصحيح الرابع	حد التصحيح الثالث	حد التصحيح الثاني	حد التصحيح الأول		
							0.18230779554	2
						0.19936996830	0.19510442511	4
					0.19997283551	0.19986626264	0.19867580326	8
			0.19999871320	0.19999642592	0.19997341608	0.19964901288		16
		0.19999994985	0.19999987256	0.19999956791	0.19999494488	0.19990846188		32
	0.19999999852	0.19999999637	0.19999998863	0.19999995145	0.19999906640	0.19997641527		64
0.1999999997	0.1999999994	0.1999999978	0.1999999908	0.1999999487	0.19999983074	0.19999397687		128
0.200000000000	0.200000000000	0.199999999999	0.199999999993	0.19999999948	0.19999996965	0.19999847146		256
$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \frac{xy^2 dx dy dz}{\sqrt{1 - xyz}}$							جدول (4) يبين قيمة التكامل	

**مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢)
السنة(٢٠١٦)**

صفاء مهدي / ندى احمد / حيدر عباس

القيم الناتجة من استخدام تعجيل روميرك							MMS قاعدة	W
حد التصحيح السابع	حد التصحيح السادس	حد التصحيح الخامس	حد التصحيح الرابع	حد التصحيح الثالث	حد التصحيح الثاني	حد التصحيح الأول		
							0.135945941850	2
						0.142914813989	0.141172595954	4
					0.142859490403	0.142864380363	0.142441434261	8
				0.142857195116	0.142857338572	0.142857960984	0.142753829303	16
			0.142857143694	0.142857145966	0.142857158004	0.142857228978	0.142831379059	32
		0.142857142879	0.142857142897	0.142857143033	0.142857143969	0.142857151483	0.142850708377	64
	0.142857142857	0.142857142858	0.142857142859	0.142857142866	0.142857142935	0.142857143691	0.14285534862	128
0.142857142857	0.142857142857	0.142857142857	0.142857142857	0.142857142858	0.142857142863	0.142857142936	0.142856740917	256
جدول (5) يبين قيمة التكامل $\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 xy^2 \sqrt{1 - xyz} dx dy dz$ باستخدام قاعدة MMS مع تعجيل روميرك								

القيم الناتجة من استخدام تعجيل روميرك						MMS قاعدة	W	
حد التصحيح السادس	حد التصحيح الخامس	حد التصحيح الرابع	حد التصحيح الثالث	حد التصحيح الثاني	حد التصحيح الأول			
						2.20682253828646	2	
					2.21537011607996	2.21323322163158	4	
				2.21532066408723	2.21532375483677	2.21480112153548	8	
			2.21532065153094	2.21532065172713	2.21532084567148	2.21519091463748	16	
		2.21532065296397	2.21532065295837	2.21532065293913	2.21532066498490	2.21528822739805	32	
	2.21532065296076	2.21532065296077	2.21532065296076	2.21532065296042	2.21532065371195	2.21531254713347	64	
2.21532065296078	2.21532065296078	2.21532065296078	2.21532065296078	2.21532065296077	2.21532065300772	2.21531862653916	128	
جدول (6) يبين قيمة التكامل $\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \sqrt[3]{x^3 + y^3 + z^3} dx dy dz$ باستخدام قاعدة MMS مع تعجيل روميرك								

نوع الاعتلاء	دقة القاعدة مع الاستفادة من حدود التصحيح	دقة القاعدة دون الاستفادة من حدود التصحيح	الدالة	t
المتكامل معتل في الحد الأدنى للتكامل اعتلاً لوغارتميا	$\frac{11}{256}$	$\frac{5}{256}$	$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \ln(x + y + z) dx dy dz$	1
المتكامل معتل المشتقة في الحد الأدنى للتكامل اعتلاً نسبياً	$\frac{11}{128}$	$\frac{5}{128}$	$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \sqrt{x + y + z} dx dy dz$	2
المتكامل معتل في الحد الأدنى للتكامل اعتلاً نسبياً	$\frac{12}{128}$	$\frac{4}{128}$	$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \frac{dx dy dz}{\sqrt{x + y + z}}$	3
المتكامل معتل في الحد الأعلى للتكامل اعتلاً نسبياً	$\frac{11}{256}$	$\frac{5}{256}$	$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \frac{xy^2 dx dy dz}{\sqrt{1 - xyz}}$	4
المتكامل معتل المشتقة في الحد الأعلى للتكامل اعتلاً نسبياً	$\frac{12}{256}$	$\frac{6}{256}$	$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \frac{xy^2 \sqrt{1 - xyz} dx dy dz}{\sqrt{1 - xyz}}$	5
المتكامل معتل المشتقة في الحد الأدنى للتكامل اعتلاً نسبياً وغير معروف القيمة التحليلية	$\frac{14}{128}$	$\frac{5}{128}$	$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 \sqrt[3]{x^3 + y^3 + z^3} dx dy dz$	6
جدول (7) يبين عدد المراتب الصحيحة وعدد الفترات الجزئية لكل دالة				

**مجلة القادسية لعلوم الحاسوب والرياضيات المجلد(٨) العدد(٢)
السنة(٢٠١٦)**

صفاء مهدي/ندى احمد/حيدر عباس

المصادر

الثلاثية ذات المكاملات المستمرة وصيغة الخط لها
، بحث منشور في مجلة جامعة كربلاء ،
. (2013)

[10] هلال ، رنا حسن ، " اشتقاق طرائق عددية
مركبة من قاعدتي النقطة الوسطى وشبه المنحرف
وصيغ اخطائها لحساب التكاملات الثلاثية المحددة
عدديا وتحسين النتائج باستخدام طرائق تعجيلية " ،
رسالة ماجستير مقدمة إلى جامعة الكوفة ، 2013

[11] كاظم ، رحاب رحيم ، " اشتقاق قواعد عددية
مركبة من قاعدتي شبه المنحرف و سمبسون
وصيغ اخطائها لحساب التكاملات الثلاثية المحددة
عدديا وتحسين النتائج باستخدام طرائق تعجيلية " ،
رسالة ماجستير مقدمة إلى جامعة الكوفة ، 2013

[12] شبر ، " اشتقاق طرائق عددية مركبة من
صيغ نيوتن - كوتز لحساب التكاملات الثلاثية
المحددة وتحسين النتائج باستخدام طرائق تعجيلية " ،
رسالة ماجستير مقدمة إلى جامعة الكوفة ،
(2014)

[13] موسى ، صفاء مهدي ، "حساب التكاملات
الثلاثية ذات المكاملات المستمرة عددياً باستخدام
الطريقتين AI(MMS) و RO(MMS) والمقارنة
بينهما " ، بحث منشور في مجلة جامعة القادسية ،
. (2014)

[14] سيفي ، علي محمد صادق ، " مبادئ التحليل
العددي " ، جامعة بغداد كلية العلوم ، 1985

[1] Fox L. And Linda Hayes , " On the
Definite Integration of Singular ----
Integrands " SIAM REVIEW. ,12 , pp.
449-457 , 1970 .

[2] Fox L.," Romberg Integration for a
Class of Singular Integrands " , comput.
J.10 , pp. 87-93 , 1967 .

[3] Anthony Ralston , "A First Course
in Numerical Analysis " McGraw –Hill
Book Company ,1965

[4] FausAtt L.V.," Applied Numerical
Analysis Using Matalb ",second
edition, Person Prentice-Hall, 2008

[5] Shanks J. A. , " Romberg Tables
for Singular Integrands " comput J.15
,

pp. 360 , 361 , 1972 .

[6] ريتشارد بوردين و دوكلاسفاريز ، " التحليل
العددي " ، الجزء الاول ، ترجمة الاستاذ المساعد
خالد احمد السامرائي و سعد ابراهيم مهدي ، جامعة
بغداد كلية التربية للبنات ، 1992 .

[7] ضياء ، عذراء محمد ، " طرائق عددية لايجاد
التكاملات الأحادية والثنائية والثلاثية باستخدام لغة
Matlab " ، رسالة ماجстير مقدمة إلى جامعة
الكوفة ، 2009 .

[8] عكار، بتول حاتم ، " بعض الطرائق العددية
لحساب التكاملات الثنائية والثلاثية "رسالة
ماجستير مقدمة إلى جامعة الكوفة ، 2010 .

[9] محمد، علي حسن، صفاء مهدي موسى ، وفاء
محمد ، " اشتقاق طريقة عددية لحساب التكاملات

Finding Correction Terms Accompaniment of Rule MMS of Triple Integrals Partial Derivative Singular or Singular Numerically

Safaa Mahdi Muosa

Department of Mathematics
College of Education for Girls
University of Kufa

Nada Ahmed Mohammed Taha

Department of Mathematics
College of Education for Girls
University of Kufa

Hayder Abbas Dahham

College of dentestry
University of Kufa

Abstract

The main aim of this paper is to find a new numerical method for evaluating values of integrals triple whose singular or the integrands their selves are singular At one of two ends of the region of integration and by use the Simpson's rule on the interior dimension X and Mid-point rule on both two dimensions of exterior Z and middle dimension Y with acceleration Romberg where the number of divisions on the exterior dimension are equal to the number of divisions on the middle dimension and equal to the number of divisions on the interior dimension where we got high accuracy in the results by few subintervals relatively and short time .