

اثر سطحی در ویژگی های پویا محرک نانو پرتو الکترواستاتیکی

چکیدہ

تجزیهوتحلیل رفتار کشش غیرخطی یک کنسول نانو محرک بیان شده و مدل پرتو اویلر-برنولی برای آزمون میدان حاشیه و سطح مورد استفاده قرار گرفته است و اثرات نیروی کازیمیر در این مطالعه انجام شده است. بهطورکلی، تجزیهوتحلیل یک دستگاه الکترواستاتیک دشوار است و معمولا توسط نیروهای الکترواستاتیک غیرخطی و نیروی کازیمیر در مقیاس نانو انجام می گیرد. معادلهی حاکم غیرخطی یک کنسول نانو پرتو میتواند با استفاده از یک طرح محاسباتی ترکیبی متشکل از تحول دیفرانسیل و تفاضل محدود برای غلبه بر پدیده جفت الکترواستاتیک غیرخطی حل شود. امکانسنجی روش ارائه شده در اینجا، که بهعنوان رفتار غیرخطی الکترواستاتیک از کنسول محرک نانو اعمال میشود، تجزیهوتحلیل شده است. نتایج عددی برای کشش ولتاژ در توافق با نتایج منتشر شده قبلی مشخص شده است. تجزیهوتحلیل نشان داد که اثر سطح تأثیر قابل توجهی در ویژگیهای پویا کنسول نانو محرک دارد.

كليدواژهها: مدل پرتو اويلر-برنولي، NEMS، نانو محرك، ولتاژ، تحول ديفرانسيل

1. معرفي

در سالهای اخیر، دستگاههای سیستم نانو الکترومکانیکی (NEMS) بهطور گستردهای در طیف متنوعی از برنامههای کاربردی، از جمله نانو سوئیچ، سنسور و ماژولهای ارتباطات [3] و غیره استفاده شده است و این قطعا باعث می شود تا تحقیق ارزشمند گردد. هنگامی که یک ولتاژ محرک بین یک منقول و یک ساختار ثابت اعمال می شود، عوارض ناشی از نیروی الکترواستاتیکی در هر دو ساختار عمل می کند. به عنوان ساختار متحرک نزدیک ساختار ثابت، نیروی الاستیک تمایل به بازگشت به موقعیت قبلی خود را دارد. در یک ولتاژ بحرانی، که بهعنوان ولتاژ جلو شناخته شده است، بی ثباتی رخ می دهد و کنسول نانو پرتو بر روی ساختار ثابت فرو می ریزد. این مسئله در طراحی دستگاههای مبتنی بر NEMS از اهمیت حیاتی بر خور دار است.

فیزیک جدید با در نظر گرفتن NEMS پدید آمده است. بهعنوان مثال، اثر نیروهای بین مولکولی، مانند نیروهای کازیمیر و واندروالس 41]، که ممکن است نقش مهمی در مقیاس نانو بازی کنند. زمانی که جداسازی کمتر از 20 نانومتر است نیروی بین دو سطح (جاذبه واندروالس)، متفاوت از جدایی مکعب معکوس است. زمانی که جداسازی بیشتر از 20 نانومتر است نیروی بین دو سطح (جاذبه واندروالس)، متفاوت از جدایی مکعب معکوس است. زمانی که جداسازی معارم بیشتر از 20 نانومتر است، نیروی بین دو سطح (جاذبه واندروالس)، متفاوت از جدایی مکعب معکوس است. زمانی که جداسازی بیشتر از 20 نانومتر است، نیروی بین دو سطح (ماند به عنوان اثر کوانتومی کازیمیر که متناسب با توان چهارم معکوس جداسازی است توصیف شود. Ke و همکارانش 16] اثر نیروی واندروالسی در کشش ولتاژ کربن بر اساس معکوس جداسازی است توصیف شود. Ke و همکارانش 16] اثر نیروی واندروالسی در فاصله کشش را در نظر گرفته و عبارت سوئیچ NEMS را محاسبه کردند. Soroush را آثر نیروی واندروالسی در فاصله کشش را در نظر گرفته و عبارت موئیچ Jes را محاسبه کردند. Adomian (ADM را به دست آورد. Adomian (ADM)، مشکلات مقدار اولیه (IVP)، مشکلات مقدار مرزی (BVP)، خطی، غیرخطی و حتی سیستمهای یر هرجومرج است [8–11].

بااینحال، در عمل، سطح اثرات مانند سطح باقیمانده و کشش سطح باید به هنگام ارزیابی رفتار کشش دیسک NEMS از سطح بزرگ نسبت به حجم چنین ساختارهایی که موجب تغییر اندازه در بسیاری از خواص مواد محرک می شود گرفته شود. Ma و همکارانش [12] در مورد اثرات انرژی سطحی و کازیمیر اجرا شده در پارامترهای بی ثبات کنسول سیلندر NEMS را بااستفاده از روش اختلال هموتوپی (HPM) مورد مطالعه قرار دادند. wang و Feng [13] اثرات هر دو کشش سطح و سطح پسماند را در رفتار چرخشی و ارتعاشی از نانو پرتو مورد مطالع قرار دادند. Fu [14] از یک مدل زنجیرهای اصلاح شده برای بررسی رفتار کششی در یک نانو پرتو الکتریکی فعال و متصل و اثرات سطح ترکیب استفاده کردند. در این تحقیقات، تاثیر جاذبه کازیمیر و بهعنوان اثرات حاشیه نادیده گرفته شد. یک پارامتر کشش مهم وجود دارد که مشخص کننده طول جدا شدن در طراحی دیسک NEMS است. در صورت عدم وجود ولتاژ محرک، نیروی کازیمیر میتواند بر ترمیم الاستیک غلبه کند و منجر به سقوط از کنسول نانو پرتو شود. برای هر گونه شکاف اولیه ثابت بین الکترودها، حداکثر طول مجاز نانو پرتو کنسول که نمیخواهد به الکترود ثابت پایبند باشد طول جدا شدن [12] نامیده میشود.

تئوری تبدیل دیفرانسیل اولین بار توسط Pukhov [15،16] برای حل مسائل مقدار اولیه خطی و غیرخطی در فرآیندهای فیزیکی معرفی شد. ژائو از نظریه یکسانی باعنوان وسیلهای برای حل دامنه تجزیه وتحلیل مدار استفاده کرد. بااین حال، در سالهای اخیر، روش تحول دیفرانسیل (DTM) که شامل طیف گستردهای از مشکلات مهندسی است تمدید شده است. برای مثال، Chen و همکارانش [17] و Liu و همکارانش [18،19] از DTM برای بررسی مشکل تولید آنتروپی در یک همرفت مخلوط با اثرات اتلاف در یک کانال موازی صفحه عمودی استفاده کردند. راه حل این معادله کسری توسط Biazar و Biazar اثرات اتلاف در یک کانال موازی صفحه عمودی استفاده کردند. راه حل این معادله کسری توسط Biazar و Biazar [20] که DTM را مورد استفاده قرار می دهند بررسی شده است. DTM با موفقیت برای حل بسیاری از مسائل خطی و غیرخطی در ریاضیات [21،22] و مهندسی، از جمله هدایت حرارتی [23] و سیستمهای کنترل بهینه [24] به کار برده شده است. DTM یک ابزار قدرتمند نیمه تحلیلی برای مهندسی عمومی و مسائل مکانیک است و به یک راه حل تحلیلی در قالب یک چندجملهای رسیده است [20].

در این مطالعه، پایه نانوفعال سازها دو مسئله تاثیر در شبیه سازی رفتار دینامیکی را ترکیب کرده و مورد بررسی قرار می دهد. اولین مسئله مشخص شده، فعالیت مولکولی مانند نیروی کازیمیر در مقیاس نانو است. دومی، سطح تاثیر است. ازاین رو، معادله حاکم براساس مدل پرتو اویلر-برنولی، ترکیب غیرخطی نیروهای الکترواستاتیک و مولکولی است که در مطالعه حاضر استفاده می شود. ساختار این مقاله به شرح زیر است: در بخش 2 استفاده از یک طرح محاسباتی ترکیبی برای تکمیل معادله حاکم غیرخطی از کنسول نانو پرتو و شرایط مرزی و اولیه مشخص توصیف می شود. بخش 3 روش پیشنهاد شده را به کمک مقایسه نتایج عددی به دست آمده برای جابجایی نوک و ولتاژ یک کنسول نانو پرتو با نتایج تحلیلی ارائه شده در کارهای گذشته تایید می کند. همچنین طرح محاسباتی ترکیبی برای تجزیه و تحلیل پاسخ دینامیکی پایه نانو پرتو به عنوان یک تابع ولتاژ استفاده می شود. در نهایت، بخش 4 برخی نتایج ارائه شده است. در مقایسه با روشهای موجود از جمله روش تفاضل محدود، طرح ترکیبی عددی از مزایای بیشتری برخوردار است و همچنین بسیار سادهتر و سریع است.

2. مدلسازی پایه محرکهای نانو

2.1. توضيحات مدل

شکل1 محرک پایه NEMS را که در مطالعه حاضر در نظر گرفته شده است نشان میدهد. همان گونه که نشان داده شده، پایه محرک نانو متشکل از پرتو پایه به طول L با مقطع مستطیل شکل یکنواخت با ضخامت h و پهنای w است. فاصله اولیه بین پرتو و الکترود ثابت توسط g مشخص میشود. در عمل، تکنیکهای ساخت NEMS موجود منجر به جداسازی زیر 20 نانومتر میشود. بنابراین، در این مطالعه، تنها نیروی کازیمیر در نظر گرفته شده است. معادله غیرخطی حاکم برای مدل پارامتر توزیع، براساس مفروضات پرتو اویلر-برنولی، ممکن است به صورت زیر نوشته شود[12].

$$(EI)_{eff}\frac{\partial^4 z}{\partial x^4} + \rho A \frac{\partial^2 z}{\partial t^2} = F_{elec} + F_{sur} + F_{cas},\tag{1}$$

(EI) eff که در آن z نشاندهنده انحراف پرتو، x نشاندهنده موقعیت محور اندازه گیری پرتو از پایان محکم است، (EI) استحکام خم موثر از تاثیر کشش سطحی گنجانیده شده است، ρ چگالی ماده میباشد، I در معادله (1) لحظهی اینرسی از پایه نانو پرتو است و توسط $I = wh^3/12$ داده شده و A=wh منطقه مقطعی از پرتو است.



$$\frac{\partial^2 z(x,t)}{\partial x^2} = \frac{\partial^3 z(x,t)}{\partial x^3} = 0 \qquad \text{at } x = L.$$
(7)

در نهایت، شرایط اولیه پایه نانو پرتو به صورت زیر تعریف می شود.

$$z(x,0) = \frac{\partial z(x,0)}{\partial t} = 0.$$
(8)

2.2. معادله غيرخطي بدون ابعاد

X برای راحتی تحلیل، جابجایی عرضی از نانو پرتو با توجه به شکاف اولیه بین دو الکترود Z نرمال است، محور طولی $T^- = \sqrt{\rho A/L^4/(EI)_{eff}}$ به توجه به طول نانو پرتو ن و زمان t با توجه به زمان T ثابت، که در آن T که بهصورت T خور EI با توجه به توجه به شکاف اولیه بین دو الکترود نرمال می شود، تعریف شده است نرمال می شود. علاوه بر این، عرض نانو پرتو W با توجه به شکاف اولیه بین دو الکترود نرمال می شود، به عنوان مثال

$$\bar{z} = \frac{z}{g}, \quad \bar{x} = \frac{x}{\bar{L}}, \quad \bar{t} = \frac{t}{\bar{T}}, \quad \bar{w} = \frac{w}{g}.$$
(9)

اجازه دهید پارامترهای زیر نیز تعریف شود:

$$\bar{\tau} = \frac{2\tau^0 w L^2}{(EI)_{eff}}, \quad \bar{F}_1 = \frac{w \varepsilon_0 L^4}{2g^3 (EI)_{eff}}, \\ \bar{F}_2 = \bar{F}_1 \times \left(\frac{0.65 \times g}{\bar{w}}\right), \quad \bar{F}_3 = \frac{\pi^2 \hbar c w L^4}{240 (EI)_{eff} g^5}.$$
(10)

جايگزينی معادله (9) در معادلات (6)، (7) و (8). معادله غيرخطی پايه نانو پرتو به صورت زير به دست میآيد: $\frac{\partial^{4}\bar{z}}{\partial\bar{x}^{4}} + \frac{\partial^{2}\bar{z}}{\partial\bar{t}^{2}} - \bar{\tau}\frac{\partial^{2}\bar{z}}{\partial\bar{x}^{2}} = \frac{\bar{F}_{1}V^{2}}{(1-\bar{z})^{2}} + \frac{\bar{F}_{2}V^{2}}{1-\bar{z}} + \frac{\bar{F}_{3}}{(1-\bar{z})^{4}}.$ (11)

که در آن پارامترهای بدون بعد f₁، f₂ و f₃، برای نیروی الکترواستاتیک، اثر و نیروی کازیمیر به حساب میآیند. اولی، دومی و سومی در سمت راست معادله (11) میتواند توسط یک بسط سری تیلور تقریبی تخمین زده شود.

Thickness (nm)	Non-dimensional end-gap deflection		Error (%)
	Hybrid computational scheme (A)	Finite difference method (FDM) [12] (B)	Δe_1
50	0.008572	0.007986	7.34
60	0.004557	0.004366	4.37
70	0.002732	0.002671	2.28
80	0.001773	0.001761	0.68
90	0.001218	0.001225	0.57
100	0.000874	0.000887	1.47

جدول 1: مقايسه نتايج تحليلي حاضر و نتايج گذشته از طريق اعمال ولتاژ 1 ولت

 $^{*}\Delta e_{1} = \frac{|(A) - (B)|}{(B)} \times 100\%$

بهعبارت دیگر نادیده گرفتن شرایط بالاتر از مرتبه چهارم، معادله غیرخطی حاکم بر پایه نانو پرتو را میتوان بهصورت زیر فرمول بندی کرد:

$$\frac{\partial^{4}\bar{z}}{\partial\bar{x}^{4}} + \frac{\partial^{2}\bar{z}}{\partial\bar{t}^{2}} - \bar{\tau}\frac{\partial^{2}\bar{z}}{\partial\bar{x}^{2}} = V^{2} \Big[\bar{F}_{1} \Big(1 + 2\bar{u} + 3\bar{u}^{2} + 4\bar{u}^{3} \Big) + \bar{F}_{2} \Big(1 + \bar{u} + \bar{u}^{2} + \bar{u}^{3} \Big) \Big] + \bar{F}_{3} \Big(1 + 4\bar{u} + 10\bar{u}^{2} + 20\bar{u}^{3} \Big).$$
(12)

شرایط مرزی مربوطه بهصورت زیر داده شده است:

$$\bar{z}(\bar{x},\bar{t}) = \frac{\partial \bar{z}(\bar{x},t)}{\partial \bar{x}} = 0 \quad \text{at } \bar{x} = 0, \\
\frac{\partial^2 \bar{z}(\bar{x},\bar{t})}{\partial \bar{x}^2} = \frac{\partial^3 \bar{z}(\bar{x},\bar{t})}{\partial \bar{x}^3} = 0 \quad \text{at } \bar{x} = 1.$$
(13)

در نهایت، شرایط اولیه به صورت زیر تعریف می شود

$$\bar{z}(\bar{x},0) = \frac{\partial \bar{z}(\bar{x},0)}{\partial \bar{t}} = 0.$$
(14)

پارامترهای بدون بعد f₁، f₂ و f₃ هستند. پس از تبدیل معادله و شرایط مرزی مربوط به آن و شرایط اولیه در حوزه زمان، روش تفاضل تقریب محدود، یعنی موقعیت محور نرمال در طول نانو پرتو اعمال میشود [17–19].

3. نتایج عددی و بحثوگفتگو

برای شروع با اعتبار طرح محاسباتی ترکیبی مشتق شده در بخش قبلی که با تجزیهوتحلیل پایه نانو پرتو درگیر در معادله غیرخطی تایید شد می پردازیم. محاسبات بااستفاده از نرمافزار MATLAB انجام شد و پایه نانو پرتو به طول 1 معادله غیرخطی تایید شد می پردازیم. محاسبات بااستفاده از نرمافزار MATLAB انجام شد و پایه نانو پرتو به طول 1 μ m، پهنای $K = 5 \times h$ شکاف اولیه mm و g = 50 nm و g = 50 nm، پهنای $K = 5 \times h$ بهنای $K = 5 \times h$ شکاف اولیه mm و g = 50 nm و g = 50 nm، پهنای 100 نانومتر است. سطح باقی مانده τ^0 ماژول سطح کشش ²، 9.08 و 20.1 است. تغییر مکان پایانی نانو پرتو به 100 نانومتر است. سطح باقی مانده τ^0 ماژول سطح کشش ²، 9.09 و 1.22 است. تغییر مکان پایانی نانو پرتو به مشاهده کرد که توان محاسباتی ترکیبی، پیش بینی طرح نهفته است که نزدیک به روش تفاضل محدود (FDM) و حداکثر تفاوت بین این دو 50 نانومتر در پیش بینی های 7.38 راست که نزدیک به روش تفاضل محدود (FDM) و حداکثر تفاوت بین این دو 50 نانومتر در پیش بینی های 7.38 راست که نزدیک به روش تفاضل محدود (FDM) و حداکثر تفاوت بین این دو 50 نانومتر در پیش بینی های 7.38 راست که نزدیک به روش تفاضل محدود (FDM) و حداکثر تفاوت بین این دو 50 نانومتر در پیش بینی های 7.38 راست که نزدیک به روش تفاضل محدود (FDM) و مشاهده کرد که توان محاسباتی ترکیبی، پیش بینی های 7.38 راست که نزدیک به روش تفاضل محدود (FDM) و راداژ مرح محاسباتی ترکیبی را برای کشش در مقایسه با ولتاژ تحت ولتاژ محرک به دست آمده توسط HPM در [12]

5.91 ولت است. در مقابل، HPM ولتاژ کشش را 5.588 ولت پیشبینی میکند. در سایر عبارات، ولتاژ کشش محاسبه شده با استفاده از طرح محاسباتی ترکیبی نسبت به بیش از 5.76 درصد از مقادیر ارائه شده در گذشته انحراف داشته است.

شکل. 2 تنوع انحراف نوک بدون بُعد با پسماند را بهعنوان تابعی از ولتاژ اعنال شده نشان میدهد. توجه داشته باشید که شرایط به شرح زیر است: مقادیر مختلف ولتاژ اعمال شده در محدوده ی3 تا 5 ولت، E^s=1.22 است. بنابراین برای ولتاژ اعمال شده ثابت، پسماند با افزایش انحراف نوک افزایش مییابد. علاوه بر این، دیده می شود که برای یک پسماند ثابت، نوک انحراف می توان با افزایش ولتاژ و در نتیجه با افزایش نیروی الکترواستاتیک افزایش داد.



جدول 2: مقایسه نتایج به دست آمده برای ولتاژ کشش در بدون اثر سطح

شکل 2 :تنوع انحراف نوک بدون بُعد (τ^0)بهعنوان تابعی از ولتاژ اعمال شده (ضخامت = 50 نانومتر) شکل. 3 انحراف پایه نانو پرتو در استرسهای مختلف باقیمانده (τ^0) را نشان میدهد. پارامترهای مدلسازی = L شکل. 3 انحراف پایه نانو پرتو در استرسهای مختلف باقیمانده (τ^0) را نشان میدهد. پارامترهای مدلسازی = H = 30nm، پهنای $w = 5 \times h$ ضخامت پرتو H = 30nm، پهنای $h \times 5 \times h$ و سطح ماژول الاستیک E^Sصفر با مقادیر مختلف از سطح تنش 0.5– به 0.5 است. توجه داشته باشید که در در هر مورد، نانو پرتو توسط یک ولتاژ اعمال شده با یک ولت است. نتایج نشان میدهد که بدون افزایش بُعد انحراف نوک، استرس سطح باقیمانده از منفی به مثبت افزایش یافته است.

شكل. 4 تاثیر اثرات سطح بر تنوع طول جدا شدن با ضخامت پرتو را نشان میدهد. شكاف اولیه برای نانو پرتو بصورت 30 نانومتر در نظر گرفته شده و عرض پرتو $h \times 5 = w$ است. استرس سطح باقیمانده τ^0 و ماژول سطح كشش 0 30 نانومتر در نظر گرفته شده و عرض پرتو $h \times 5 = w$ است. استرس سطح باقیمانده τ^0 و ماژول سطح كشش 5 4 از 0.89 به 1.22 است. نتایج نشان داد كه برای طول ثابت جدا شدن، پرتو ضخامت و اثر سطح به هم مرتبط 5 8 از 0.89 به 1.22 است. نتایج نشان داد كه برای طول ثابت جدا شدن، پرتو ضخامت و اثر سطح به هم مرتبط مستند و دیده میشود كه تاثیر اثرات سطح به عنوان ضخامت پرتو كاهش می ابد. شكل. 5 پرتو عرضی را در امتداد مسیر داده شده ی ولتاژ محرک محوری از 2 تا 2.2 ولت نشان میدهد. برای موردی كه در ضخامت آن nm اسیر داده شده ولتاژ محرک محوری از 2 تا 2.2 ولت نشان میدهد. برای موردی كه در ضخامت آن nm ابشد، شكاف اولیه برای نانو پرتو بصورت 50 نانومتر درنظر گرفته میشود در حالی كه عرض پرتو $h \times 5 = w$ و طول آن 1=1 است. بنابراین انتظار می دود، پرتو با افزایش فاصله از پایان برای همه ولتاژها افزایش یابد. نانو پرتو برای همهی ولتاژ محرک کمتر از 2.1



شکل 3: تنوع انحراف نوک بدون بُعد طول پرتو غیر بُعدی به عنوان تابعی از (τ^0) (ضخامت – 30 نانومتر و سطح

ماژول الاستيكها صفر است).



شكل 4: تاثير اثرات سطح بر تنوع طول جدا شدن با ضخامت پرتو (ضخامت = 50 نانومتر)



شكل 5: تنوع انحراف عرضى بدون بُعد طول پرتو غير بُعدى بهعنوان تابعى از ولتاژ اعمال شده.

4. نتيجه گيرى

روش محاسباتی ترکیبی، تحول دیفرانسیل و تقریب تفاضل محدود استفاده شده در مطالعه و تجزیهوتحلیل رفتار غیرخطی یک پایه نانو پرتو الکترواستاتیکی فعال را به کار می گیرد. در روش محاسباتی، هر واژه در معادله غیر بُعدی از پایه نانو پرتو از روش پردازش تحول دیفرانسیل با توجه به طی زمان استفاده می کند. معادله تبدیل شده و سپس با استفاده از تقریب تفاضل محدود با توجه به (بهعنوان مثال جهت محوری از پایه نانو پرتو) پردازش میشود. اعتبار طرح محاسباتی ترکیبی، در مقایسه نتایج عددی برای ولتاژ کشش از پایه نانو پرتو با نتایج بهدست آمده با استفاده از HPM تایید شده است. تجزیهوتحلیل نشان میدهد که اثرات سطح بهطور قابل توجهی ویژگیهای پویای پایه نانو محرک را تحت تاثیر قرار میدهد. روش ارائه شده، برای بررسی اثرات سطح نانو پرتو و ضخامت طول پرتو بدون تحریک ولتاژ برای جدا شدن استفاده شده است. علاوه بر این، نشان داده شده است که پاسخ دینامیکی نانو پرتو را میتوان به یک محدود ثبات با توجه به تنظیمات مناسب ولتاژ تحریک اعمال کرد. بهطور کلی، نتایج این مطالعه تاییدی برای سودمندی طرح محاسباتی ترکیبی پیشنهادی برای مدل فعل و انفعالات پیچیده بین جفت الکترواستاتیک، نیروی کازیمیر و اثرات سطح است. در نتیجه، این روش نه تنها یک روش مناسب برای تجزیهوتحلیل ارائه شده است بلکه پاسخ غیرخطی

پایه نانو پرتو از دیگر دستگاههای نانوساختار در نظر گرفته میشود.

References

[1] Taghavi N, Nahvi H. Pull-in instability of cantilever and fixed—fixed nano-switches. Eur J Mech: A/Solids 2013;41:123–33.

[2] Stampfer C, Jungen A, Linderman R, Obergfell D, Roth S, Hierold C. Nano-electromechanical displacement sensing based on single-walled carbon nanotubes. Nano Lett 2006;6(7):1449–53.

[3] Rutherglen C, Jain D, Burke P. Nanotube electronics for radiofrequency applications. Nat Nanotechnol 2009;4(12):811–19.

[4] Soroush R, Koochi A, Kazemi AS, Noghrehabadi A, Haddadpour H, Abadyan M. Investigating the effect of Casimir and van der Waals attractions on the electrostatic pull-in instability of nano-actuators. Phys Scr 2010;82(4):045801.

[5] Ramezani A, Alasty A, Akbari J. Closed-form solutions of the pull-in instability in nano-cantilevers under electrostatic and intermolecular surface forces. Int J Solids Struct 2007;44(14):4925–41.

[6] Ke CH, Pugno N, Peng B, Espinosa HD. Experiments and modeling of carbon nanotube-based NEMS devices. J Mech Phys Solids 2005;53(6):1314–33.

[7] Rotkin SV. Analytical calculations for nanoscale electromechanical systems. In: Proceedings of electrochemical society, 6; 2002. p. 90–7.

[8] Fatoorehchi H, Abolghasemi H, Rach R. An accurate explicit form of the Hankinson–Thomas–Phillips correlation for prediction of the natural gas compressibility factor. J Pet Sci Eng 2014;117:46–53.

[9] Fatoorehchi H, Abolghasemi H. Approximating the minimum reflux ratio of multicomponent distillation columns based on the Adomian decomposition method. J Taiwan Inst Chem Eng 2014;45(3):880–6.

[10] Fatoorehchi H, Zarghami R, Abolghasemi H, Rach R. Chaos control in the cerium-catalyzed Belousov– Zhabotinsky reaction using recurrence quantification analysis measures. Chaos Solitons Fractals 2015;76:121– 9.

[11] Fatoorehchi H, Abolghasemi H. Series solution of nonlinear differential equations by a novel extension of the Laplace transform method. Int J Comput Math 2015 in press.

[12] Ma JB, Jiang L, Asokanthan SF. Influence of surface effects on the pull-in instability of NEMS electrostatic switches. Nanotechnology 2010;21(50):505708.

[13] Wang GF, Feng XQ. Surface effects on buckling of nanowires under uniaxial compression. Appl Phys Lett 2009;94(14):141913.

[14] Fu Y, Zhang J. Size-dependent pull-in phenomena in electrically actuated nanobeams incorporating surface energies. Appl Math Model 2011;35(2):941–51.

[15] Pukhov GE. Differential transformations and mathematical modelling of physical processes. Naukova Dumka, Kiev; 1986. (in Russian).

[16] Pukhov GE. Differential transforms of functions and equations. Naukova Dumka, Kiev; 1980. (in Russian).[17] Chen CK, Lai HY, Liu CC. Numerical analysis of entropy generation in mixed convection flow with viscous dissipation effects in vertical channel. Int Commun Heat Mass Transf 2011;38(3):285–90.

[18] Liu CC, Lo CY. Numerical analysis of entropy generation in mixed-convection MHD flow in vertical channel. Int Commun Heat Mass Transf 2012;39(9):1354–9.

[19] Liu CC, Chen CK. Modeling and simulation of nonlinear micro-electromechanical circular plate. Smart Sci 2013;1(1):59–63.

[20] Biazar J, Eslami M. Analytic solution for telegraph equation by differential transform method. Phys Lett A 2010;374(29):2904–6.

[21] Fatoorehchi H, Abolghasemi H, Magesh N. The differential transform method as a new computational tool for Laplace transforms. Natl Acad Sci Lett 2015;38(2):157–60.

[22] Fatoorehchi H, Abolghasemi H. Improving the differential transform method: a novel technique to obtain the differential transforms of nonlinearities by the Adomian polynomials. Appl Math Model 2013;37(8):6008–17.

[23] Bert CW. Application of differential transform method to heat conduction in tapered fins. J Heat Transf 2002;124:208–9.

[24] Nik HS, Effati S, Yildirim A. Solution of linear optimal control systems by differential transform method. Neural Comput Appl 2013;23(5):1311–17.

[25] Chen CK, Lai HY, Liu CC. Application of hybrid differential transformation/finite difference method to nonlinear analysis of micro fixed-fixed beam. Microsyst Technol 2009;15:813–20.