通信与信息工程・

# 具有提高Q值退耦结构的MEMS谐振器研究

## 鲍景富,张 超,吴兆辉

(电子科技大学电子工程学院 成都 611731)

【摘要】为了提高MEMS谐振器的品质因数(Q值),该文设计一个微型的具有能量退耦作用的外框作为支撑结构。所设计的AIN压电谐振器工作在30 MHz横向振动模态,其Q值可以达到4.3×10<sup>4</sup>,对应的f·Q乘积为1.29×10<sup>12</sup>。谐振器频率与外框的机械谐振频率比值约10:1,减小了谐振器到基底的能量耦合,从而降低能量损耗并提高谐振器Q值。通过理论和有限元分析并对谐振器的频率响应进行建模,两种方法的模型结果一致,说明了具有能量退耦外框的谐振器能降低锚点造成的能量损耗,从而有效地提高横向振动模态AIN压电谐振器的Q值。

关键 词 AIN压电谐振器; 退耦结构; MEMS; Q值
 中图分类号 TN713 文献标志码 A doi:10.3969/j.issn.1001-0548.2018.03.012

# An Energy-Decoupling Frame Structure MEMS Resonator for *Q*-Enhancement

BAO Jing-fu, ZHANG Chao, and WU Zhao-hui

(School of Electrical Engineering, University of Electronic Science and Technology of China Chengdu 611731)

**Abstract** In order to enhance the quality factor (Q) of micro-electro-mechanical system (MEMS) resonator, this paper proposes an energy-decoupling frame structure which is applied in an MEMS resonator for energy decoupling and Q enhancement. An aluminium nitride (AlN) piezoelectric resonator is designed to work at 30 MHz frequency (f) in the lateral-extension mode. The resonator Q is significantly enlarged to  $4.3 \times 10^4$  and the value of  $f \cdot Q$  reaches to  $1.29 \times 10^{12}$ . The energy coupling between the resonator and the substrate is effectively reduced by controlling the resonant frequency ratio of the resonator to the frame structure in around 10:1. Both theoretical analysis and finite-element analysis (FEA) simulation show that the energy loss reduction and Q enhancement of resonator can be achieved by using the proposed structure.

Keywords AlN piezoelectric resonator; decoupling structure; MEMS; Q

微机械(MEMS)谐振器设计的振荡器具有优异的性能,在某些方面具有取代石英晶体的可能,比如MEMS与CMOS集成电路制造技术的兼容性可以实现全硅集成振荡器<sup>[1]</sup>。谐振器的关键指标有品质因数(Q)和机电耦合系数( $k_t^2$ )<sup>[2]</sup>,其中Q是改善振荡器相位噪声的关键参数<sup>[3]</sup>。目前的MEMS谐振器有多种结构,比如自由梁式<sup>[4]</sup>、圆盘式<sup>[5]</sup>。自由梁式频率可达吉赫兹,但在空气中Q值较低,文献[4]设计的90 MHz自由梁谐振器Q值为2 000<sup>[4]</sup>;圆盘式频率也可达吉赫兹,文献[5]设计的98 MHz圆盘谐振器在空气中Q值可达8 000,但 $k_t^2$ 小<sup>[5]</sup>。通常,氮化铝(aluminum nitride, AlN)横向模态谐振器有实现低的动态阻抗(50 Ω)<sup>[6]</sup>和工作在极高频率(可达到吉赫

兹)<sup>[7]</sup>的优点。AIN横向模态谐振器显示出足够高的kt<sup>2</sup>,但其Q值有限,文献[8]设计的94.5 MHz谐振器Q 值为2 363<sup>[8]</sup>。实验结果表明在低温低谐振频率时锚 点损耗(Qanc)为主要的能量损耗<sup>[9]</sup>,通过分析发现锚 点损耗主要是由于谐振体与支撑梁及基底的声波能 量传输过程<sup>[10]</sup>。结合有限元(FEA)和完美匹配层 (PML)的建模方法<sup>[11]</sup>,分析谐振体外加一个外框的 支撑结构,用此结构实现了谐振体与基底的退耦, 减小通过支撑结构造成的从谐振体到基底的能量损 耗。并保持谐振体尺寸固定,研究外框的设置对谐 振体Q的影响,通过对仿真结果和机械模型的数据 进行拟合,说明外框结构能有效地减小基底造成的 能量损耗,并且能显著地改善谐振器的O值。

收稿日期: 2016-10-06; 修回日期: 2017-12-25

基金项目: 国家自然科学基金(U1430102)

作者简介:鲍景富(1964-),男,博士,教授,主要从事MEMS方面的研究.

# 1 AIN横向振动模式谐振器分析

AIN横向振动模态压电谐振器是基于夹在顶层 金属导电层和底部掺杂单晶硅之间的AIN压电薄膜 制作的振动平板,在压电薄膜厚度(*h*)方向施加电场, 利用压电薄膜的 *d*<sub>31</sub>产生一个横向激励<sup>[12]</sup>。对于特定 的横向尺寸比率的单晶硅平板,其1-D模型可以用于 对横向振动模态的谐振器建模<sup>[13]</sup>。1-D模型的x方向 在自由终端条件下的振动模态和本征频率分别为:

$$u_n(x) = \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \text{ for } x = [0, L]$$
 (1)

$$\omega_n = \frac{n\pi}{L} \sqrt{\frac{E_i}{\rho_m}}$$
(2)

式中, L为谐振体长度方向的尺寸; E<sub>i</sub>为在i方向

#### 的单向杨氏模量; ρ<sub>m</sub>为谐振体的材料密度。

# 2 外框结构的机械等效模型

在谐振器的锚点损耗分析中,使用部分阻尼的 两级隔振系统<sup>[14]</sup>的机械模型进行建模。如图1所示, 外框结构的质量为*m*<sub>1</sub>,弹性系数为*k*<sub>1</sub>,阻尼系数为 *c*,谐振体的质量为*m*<sub>2</sub>,弹性系数为*k*<sub>2</sub>。为简化分 析,基底被认为是声波吸收材料,存在的阻尼合并 到阻尼系数*c*中。

在机械模型中,令外框的位移为 x<sub>1</sub>,谐振体的 位移为 x<sub>2</sub>,输入激励的位移为 u。根据经典力学得 物体的运动方程为:

$$m_1 \ddot{x}_1 + c \dot{x}_1 + k_1 x_1 - c \dot{x}_2 - k_1 x_2 = 0 \tag{3}$$

$$m_2 \ddot{x}_2 + c \dot{x}_2 + (k_1 + k_2) x_2 - c \dot{x}_1 - k_1 x_1 = 0$$
(4)



图1 外框结构的机械等效模型

选取零初始条件,将以上两个微分方程作拉氏 变换,得到两个复代数方程:

$$(m_1s^2 + cs + k_1)X_1(s) - (cs + k_1)X_2(s) = 0$$
 (5)

 $(m_2 s^2 + cs + k_1 + k_2) X_2(s) - (cs + k_1) X_1(s) = 0$  (6)  $\ensuremath{\mathbb{R}}$ 

$$X_{1}(s) = \mathcal{L}[x_{1}(t)], X_{2}(s) = \mathcal{L}[x_{2}(t)], U(s) = \mathcal{L}[u(t)] \quad (7)$$

从以上两个方程中消去 X<sub>2</sub>(s),得到振动系统的 传递函数:

$$G(s) = \frac{X_1(s)}{U(s)} = \frac{k_2(cs+k_1)}{(m_1s^2 + cs + k_1)(m_2s^2 + cs + k_1 + k_2) - (cs + k_1)^2}$$
(8)

上式中令
$$s = i\omega$$
,得到振动系统的频率特性为:

$$G(\omega) = U_0(\omega) + jV_0(\omega)$$
(9)

$$R(\omega) = [U_0^2(\omega) + V_0^2(\omega)]^{1/2}$$
(10)

$$\theta(\omega) = \arctan\left[\frac{V_0(\omega)}{U_0(\omega)}\right] \tag{11}$$

引入以下参数:

$$\omega_1^2 = \frac{k_1}{m_1}, \omega_2^2 = \frac{k_2}{m_2}, c_c = 2(m_1k_1)^{1/2}$$
$$\xi = \frac{c}{c_c}, \mu = \frac{m_2}{m_1}, f = \frac{\omega_2}{\omega_1}, g = \frac{\omega}{\omega_1}$$

得到 $R(\omega)$ 为 $g,\xi,\mu,f$ 的函数 $T(g,\xi,\mu,f)$ :

$$R(\omega) = T(g,\xi,\mu,f) = \left\{ \frac{\mu^2 f^4 + 4\xi^2 \mu^2 f^4 g^2}{[\mu f^2 - (1+\mu+\mu f^2)g^2 + \mu g^4]^2 + 4\xi^2 g^2 [\mu f^2 - (1+\mu)g^2]^2} \right\}^{1/2}$$
(12)

给定一组数据,系统中的质量比为 $\mu \approx 0.1$ ,设  $k_1 \approx k_2$ ,则固有频率比 $f \approx 3.3$ ,阻尼比 $\xi$ 取几个不 同数值,分别进行数值计算,结果见图2。

当激励频率 ω 与外框谐振频率 ω 的比值 g 为10 时,外框位移 x,对输入激励的位移 u 的响应接近零。



图2 
$$T(g)$$
 的响应图

# 3 谐振器的锚点损耗仿真

一般情况下谐振器Q值定义为:

$$Q = 2\pi \frac{E_{\text{stored}}}{E_{\text{lost}}}$$
(13)

锚点损耗是由于弹性波从谐振器到基底的散射 造成的,进入衬底的弹性波被基底耗散,只有很少 部分能量返回到谐振器。采用FEM仿真工具可以计 算谐振器的Q值,图3为AIN横向振动模态中 E<sub>stored</sub>和 E<sub>lost</sub> 计算方法的图形表示,其中 E<sub>stored</sub> 通过对谐振器 和支撑梁的体积V 积分得到, E<sub>lost</sub> 通过对支撑梁和 基底的接触面(S)积分得到。T 和S 分别是应力和应 变张量,x是位移向量,n是接触面的单位法向量。

在FEM仿真软件COMSOL中利用器件的对称 性,仅有1/4谐振器进行网格划分并用于仿真。图4 展示了结构模型和用于仿真的网格划分,典型的网 格划分包括四面体或锲形元素,为了保证更好的仿 真锚点损耗,在支撑点处尽量细分网格(纵向四面体 元素大于4个)。

本文对两个30 MHz的谐振器进行比较,如图5 所示,一种无外框结构,一种具有外框结构。仿真 尺寸参数见表1,单晶硅材料参数见表2。





图4 谐振器网格划分示意图

表1 仿真尺寸参数

参数	尺寸	
L (谐振体长度)/μm	140	
W (谐振体宽度)/µm	70	
$L_a$ (支撑梁长度)/ $\mu$ m	20	
$W_a$ (支撑梁宽度)/ $\mu$ m	5	
$L_f$ (外框长度)/ $\mu$ m	420	
$W_f$ (外框宽度)/µm	210~350	
$W_e$ (边宽)/ $\mu$ m	$0{\sim}70$	
$W_c$ (边宽)/ $\mu$ m	70	

表2 单晶硅材料参数	
------------	--

参数	值
E (杨氏模量)/Gpa	170
v(泊松比)	0.28
ho (密度)/kg・m <sup>-3</sup>	2 329
v (声速)/m・s <sup>-1</sup>	8 500

压电谐振器输出电压频率响应与谐振器的机械 位移-频率响应一致,为了简化分析过程,采用仿真 点A处(见图4)的位移-频率响应曲线计算锚点损耗 (Qanc)。两种不同结构的谐振器仿真结果如图6所示。

为仿真外框结构边宽*W*。对谐振器*Q*anc的影响, 采用8个不同边宽*W*。的外框结构进行仿真, 得到结果如图7所示。







 $1/Q_{anc}$ 可以表示能量损耗的程度,如图8所示, 对数据进行处理得到外框边宽 $W_e$ 与 $1/Q_{anc}$ 的拟合曲 线。由于 $W_e$ 与外框质量 $m_1$ 相关,机械模型中的输入 激励频率为谐振器工作频率 $\omega_r$ 。因此, $T(g,\xi,\mu,f)$ 可以写作 $W_e$ 的函数 $T(W_e)$ 。

设  $\xi$  = 0.001 , 及  $W_e$  = 35 μm 对应的 u = 1/7 , g = 4 , 得到  $T(W_e)$  的拟合曲线。如图8所示,外框 边宽  $W_e$  与 1/ $Q_{anc}$  的拟合曲线与  $T(W_e)$  拟合曲线逼近 程度高。



### 4 结束语

为了研究具有外框的退耦结构对谐振器锚点损 耗的减小作用,利用有限元仿真工具COMSOL建模 并仿真。分析两个不同支撑结构的30 MHz AlN 横 向振动模态压电谐振器,一个无外框结构而另一个 有外框结构。仿真结果显示无外框结构的谐振器  $Q_{anc}=2150,有外框结构的谐振器达Q_{anc}=43000。$ 对不同外框宽度 W<sub>e</sub>的仿真结果显示,外框结构的机 械等效模型与COMSOL仿真结果一致,从而该模型 可以合理解释谐振器与基底退耦的原理。从理论和 仿真结果可以得出外框结构能有效减小锚点损耗, 并提升谐振器的O值。 参

 van BEEK J T M, PUERS R. A review of MEMS oscillators for frequency reference and timing applications[J]. Journal of Micromechanics & Microengineering, 2012, 22(1): 013001.

考文

献

- [2] MASON W P, BAERWALD H. Piezoelectric crystals and their applications to ultrasonics[J]. Physics Today, 1951, 4(5): 23-24.
- [3] ZUO C, SINHA N, PISANI M B, et al. 12E-3 channel-select RF mems filters based on self-coupled aln contour-mode piezoelectric resonators[C]//Ultrasonics Symposium. [S.1.]: IEEE, 2007: 1156-1159.
- [4] WANG K, WONG A C, NGUYEN T C. VHF free-free beam high-Q micromechanical resonators[J]. Journal of Microelectromechanical Systems, 2002, 9(3): 347-360.
- [5] ABDELMONEUM M A, DEMIRCI M U, NGUYEN T C. Stemless wine-glass-mode disk micromechanical resonators[C]//IEEE the Sixteenth International Conference on MICRO Electro Mechanical Systems. Kyoto: IEEE, 2003: 698-701.
- [6] RINALDI M, ZUNIGA C, ZUO C, et al. Super-high-frequency two-port AlN contour-mode resonators for RF applications[J]. IEEE Transactions on Ultrasonics Ferroelectrics & Frequency Control, 2010, 57(1): 38.
- [7] LIN C M, CHEN Y Y, FELMETSGER V V, et al. AlN/3C-SiC composite plate enabling high-frequency and high-Q micromechanical resonators[J]. Advanced Materials, 2012, 24(20): 2721.

- [8] ABDOLVAND R, LAVASANI H M, HO G K, et al. Thin-film piezoelectric-on-silicon resonators for high-frequency reference oscillator applications[J]. IEEE Transactions on Ultrasonics Ferroelectrics & Frequency Control, 2008, 55(12): 2596.
- [9] SEGOVIA-FERNANDEZ J, CREMONESI M, CASSELLA C, et al. Anchor losses in ALN contour mode resonators[J]. Journal of Microelectromechanical Systems, 2015, 24(2): 265-275.
- [10] JUDGE J A, PHOTIADIS D M, VIGNOLA J F, et al. Attachment loss of micromechanical and nanomechanical resonators in the limits of thick and thin support structures[J]. Journal of Applied Physics, 2007, 101(1): 972.
- [11] BASU U, CHOPRA A K. Perfectly matched layers for time-harmonic elastodynamics of unbounded domains: theory and finite-element implementation[J]. Computer Methods in Applied Mechanics & Engineering, 2003, 192(11): 1337-1375.
- [12] HO G K, ABDOLVAND R, SIVAPURAPU A, et al. Piezoelectric-on-Silicon lateral bulk acoustic wave micromechanical resonators[J]. Journal of Microelectromechanical Systems, 2008, 17(2): 512-520.
- [13] POURKAMALI S, HO G K, AYAZI F. Vertical capacitive SiBARs[C]//IEEE International Conference on MICRO Electro Mechanical Systems. [S.I.]: IEEE, 2005: 211-214.
- [14] 丁文镜. 减振理论[M]. 第2版. 北京:清华大学出版社, 2014.

DING Wen-jing. Theory of vibration attenuation[M]. 2nd ed. Bejing: Tsinghua University Press, 2014

编辑税红