





Institute of Physics, CAS

双螺线圈射频共振结构增强硅空位自旋传感灵敏度方法

张文杰 刘郁松 郭浩 韩星程 蔡安江 李圣昆 赵鹏飞 刘俊

Methodology of improving sensitivity of silicon vacancy spin-based sensors based on double spiral coil RF resonance structure

Zhang Wen-Jie Liu Yu-Song Guo Hao Han Xing-Cheng Cai An-Jiang Li Sheng-Kun Zhao Peng-Fei Liu Jun

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 69, 234206 (2020) DOI: 10.7498/aps.69.20200765 在线阅读 View online: https://doi.org/10.7498/aps.69.20200765 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn

您可能感兴趣的其他文章

Articles you may be interested in

高灵敏度的量子迈克耳孙干涉仪

High sensitivity quantum Michelson interferometer 物理学报. 2018, 67(13): 134202 https://doi.org/10.7498/aps.67.20172563

抽样法与灵敏度法keff不确定度量化

Uncertainty quantification in the calculation of keff using sensitity and stochastic sampling method 物理学报. 2017, 66(1): 012801 https://doi.org/10.7498/aps.66.012801

利用金刚石氮--空位色心精确测量弱磁场的探索

Measurement of weak static magnetic field with nitrogen-vacancy color center 物理学报. 2017, 66(23): 230601 https://doi.org/10.7498/aps.66.230601

基于金刚石体系中氮-空位色心的固态量子传感 Solid quantum sensor based on nitrogen-vacancy center in diamond 物理学报. 2018, 67(16): 160301 https://doi.org/10.7498/aps.67.20180788

AlGaN/GaN高电子迁移率晶体管温度传感器特性

Characteristics of AlGaN/GaN high electron mobility transistor temperature sensor 物理学报. 2020, 69(4): 047201 https://doi.org/10.7498/aps.69.20190640

氧化对单颗粒层纳米金刚石薄膜硅空位发光和微结构的影响

Effects of oxidation on silicon vacancy photoluminescence and microstructure of separated domain formed nanodiamond films 物理学报. 2019, 68(16): 168101 https://doi.org/10.7498/aps.68.20190422

双螺线圈射频共振结构增强硅空位 自旋传感灵敏度方法^{*}

张文杰¹) 刘郁松¹) 郭浩^{1)†} 韩星程¹) 蔡安江²⁾³⁾ 李圣昆¹) 赵鹏飞¹) 刘俊¹)

1) (中北大学, 仪器科学与动态测试教育部重点实验室, 太原 030051)

2) (西安建筑科技大学机电工程学院, 西安 710311)

3) (陕西省纳米材料与技术重点实验室, 西安 710311)

(2020年5月20日收到; 2020年6月26日收到修改稿)

针对硅空位自旋磁共振信号射频场非均匀展宽问题,提出并设计了一种双螺线圈射频共振结构,利用双 螺线圈平行对称特性,构建射频场均匀区,非均匀性小于 0.9%,相比单根直线性结构,均匀性提高了 56.889倍.同时,利用射频信号近距离互感耦合共振特性,实现了射频场的增强,相比单线圈结构增强了 1.587倍,等效的自旋传感灵敏度提高了 4.833倍.实验中搭建基于 SiC 硅色心自旋磁共振效应的光探测磁共 振传感测量系统,通过对比不同类型的射频天线,测试得到基于双螺线圈射频共振天线结构的硅空位色心自 旋磁共振信号对比度提高了 6倍,通过调制解调信息解算方法得到传感器的灵敏度提高了 4.833倍,传感器 噪声降低了 8倍,提高了硅空位自旋传感测量灵敏度,结合 SiC 晶圆芯片制造技术,为高精度、芯片级自旋量 子传感器件的制造提供了技术支撑.

关键词: 硅空位色心, 射频共振天线, 均匀场, 自旋传感, 灵敏度
PACS: 42.60.Da, 42.60.By, 42.87.-d, 42.50.-p
DOI: 10.7498/aps.69.20200765

1 引 言

近年来,碳化硅硅空位色心自旋量子功能结构,由于其室温下自旋相干时间长、光学泵浦与探测方法简单,且兼容碳化硅晶圆加工工艺成熟、易于光电器件集成等特性^[1-5],在量子传感与精密测量、量子计算、量子通信等领域展现出了极为广阔的应用前景^[6-12].

目前,基于碳化硅硅空位色心自旋量子特性的 传感与测量技术在单光子源、分子扭矩测量、细胞 温度环境监测、磁强计等领域得到了广泛应用^[13-18], 且测量精度不断突破传统测量技术精度极限,成为 未来固体量子传感与测量技术发展的主要方向之 一^[19,20],然而受限于射频/微波、激光等功率非均匀 展宽与波动噪声影响,导致自旋退相干时间短,测 量精度难以达到理论测量极限^[21,22].

目前常用的射频天线结构主要采用单根直

© 2020 中国物理学会 Chinese Physical Society

^{*} 国家重点研发计划(批准号: 2017YFB0503100)、博士后创新人才支持计划(批准号: BX20180276)、国家自然科学基金(批准号: 51805493, 51922009, 51727808, 51775522)、中国博士后科学基金(批准号: 2018M641684)、山西省应用基础研究项目(批准号: 201801D221202, 201901D111011(ZD), 201801D121164)、山西省重点研发计划(批准号: 201803D121067)、重点实验室基金(批 准号: 6142001180410, 6142001180409)、山西省重点实验室(批准号: 201905D121001)、中北大学青年学术带头人(批准号: QX201901)和山西省 1331 工程重点学科建设计划(1331Project)资助的课题.

[†] 通信作者. E-mail: guohao@nuc.edu.cn

导线结构,该结构的射频场以直导线为中心向外辐射,无法构建射频场均匀区^[23].而应用于微波领域的微波腔均匀天线结构,由于射频信号波长长,导致均匀天线结构尺寸达到100 cm²,限制了SiC自旋功能结构的应用领域^[24].

本文针对 SiC 基自旋传感测量技术对射频均 匀场的需求,提出设计了一种基于双螺线圈平行对 称结构的射频共振增强天线结构 (简称双螺线圈 共振天线 double helical coil resonant antenna, DHCRA). 通过仿真模拟计算,设计的螺线圈结构 的中心频率为 70 MHz,辐射强度为 73 A/m,通过 构建双螺线圈平行对称结构,天线的辐射强度增大 了 1.587 倍,且均匀区达到 π × 375 mm² × 10 mm, 相比单根直导线结构均匀性提高了 56.889 倍. 最 后通过应用到 SiC 硅空位色心自旋测量系统中,得 到该结构使得传感测量灵敏度提升了 4.833 倍,为 高灵敏度自旋传感测量技术提供了技术支撑.

2 天线设计与制造

本文基于对称偶极子天线理论与单螺旋天线 理论,设计了双螺线圈平行对称共振射频天线结 构,基于理论公式分析计算^[25-29],通过电磁仿真软 件 HFSS 进行优化,最后得到如图 1(a)所示的三 维结构,通过优化线圈的结构尺寸参数得到最优的 结构参数如图 1(b)所示.

通过软件进行磁场仿真,可以得到在 X-Z 截

面模拟的磁场 B示意图,如图 2(a) 所示.可以看出 磁场 B主要集中分布在沿着 Z轴方向两侧的均匀 区,因此,可以将碳化硅色心结构放置在双螺旋天 线两侧的均匀区,有效降低自旋磁共振效应的非均 匀展宽问题.在图 1(b) 的实验参数基础上,DHCRA 天线的 S₁₁参数即回波损耗的电磁仿真结果与实 验测试结果如图 2(b)所示.经过 HFSS 参数化扫 描结果分析,得到最优的回波损耗信号,本文设计 的天线结构在 70 MHz 的回波损耗最优可以达到 -33 dB.由于 DHCRA 的辐射功率与阻抗有关系, 因此,在 DHCRA 之间接入 50 Ω匹配阻抗来提高 射频信号的辐射效率.

通过测试得到谐振频率实际测试结果与仿真 结果相差约 5 MHz, 主要原因包括: 1) 受限于加工 工艺精度, 射频天线的金属线条的直径、线圈长 度、线条间隔、线圈整体直径难以完全与仿真尺寸 一致; 2) 基材材质的介电常数、电阻率等参数采用 理想模型, 与实际有差异; 3) 当两个线圈之间的间 隔在 0.4—15.0 mm 之间时谐振峰位置基本不变, 只影响回波损耗值, 当间距小于 0.4 mm, 谐振频 率与线圈间距成反比; 4) 测试环境的温湿度引起 的线条热胀冷缩 (通常情况下较小, 可以忽略); 5) 测试时测量尾线的长度和弯曲形变 (可改变尾 线的长度和形变来控制螺线圈的谐振频率).

图 3(a) 与图 3(b) 为输入 70 MHz 信号时, DHC-RA 结构的两个截面的场强 B 分布结构图. 从图中 可以看到, DHCRA 沿着 Z 轴的场强 B 分布均匀,



图 1 (a) DHCRA 结构示意图, 红色部分为碳化硅样品, 黄色部分为天线, 绿色部分为碳化硅硅空位色心激发用的红光 730 nm 激光器, 色心发出的光为红外 890—1000 nm; (b) DHCRA 设计参数: 天线铜线线宽 d = 0.4 nm, 天线铜线线间距 w = 0.73 nm, 天线铜线厚度 t = 0.035 nm, 双天线之间的距离 s = 10 nm, 输入接口线宽 $d_1 = 0.67$ nm, $d_2 = 1.2$ nm

Fig. 1. (a) Schematic diagram of double helical coil resonant antenna, the red part is the silicon carbide sample, the yellow part is the antenna, the green part is the red light 730 nm laser used for the excitation of the vacancy color center of silicon carbide silicon, the light emitted by the color center is infrared 890–1000 nm; (b) spiral antenna design parameters: antenna copper wire width d = 0.4 mm, antenna copper wire spacing w = 0.73 mm, antenna copper wire thickness t = 0.035 mm, distance between dual antennas s = 10 mm, input interface line width $d_1 = 0.67$ mm, $d_2 = 1.2$ mm.



图 2 (a) 本文设计的天线结构的 X-Z平面磁场分布图; (b) DHCRA 结构的 S₁₁ 仿真结果与测试结果. 插图为 DHCRA 的实物照片 Fig. 2. (a) Magnetic field distribution in the X-Z plane of our antenna structure; (b) simulation results and measurement results of the parameter S₁₁ of the DHCRA structure. The inset shows the physical photograph of DHCRA.



图 3 (a) 70 MHz 下 X-Z平面的场强仿真分布图 (图中的 ε 为非均匀度); (b) 70 MHz 下的 X-Y平面的场强仿真分布图; (c) 70 MHz 下的均匀区 (X = 14.86 mm)Z 轴方向场强仿真曲线图; (d) 70 MHz 下 X 轴方向的场强仿真曲线图

Fig. 3. (a) Simulated distribution of the magnetic field in the X-Z plane at 70 MHz (In the figure ε is the non-uniformity); (b) simulated distribution of magnetic field in the X-Y plane at 70 MHz; (c) simulation curve of magnetic field in the X-axis direction at 70 MHz; (d) simulation curve of magnetic field in the Z-axis direction of the uniform zone (X = 14.68 mm) at 70 MHz.

靠近 Z 轴两侧虚线框的部分场强分布较为集中. 根据非均匀性定义和标准计算方法,通过提取图 3(a), (b) 虚线框内场强幅值点的最大值与最小值作差, 随后与平均场强做除法计算,得到 X-Z平面两侧的 均匀区的非均匀度约为 0.9%, X-Y平面环形均匀 区的非均匀度约为 0.78%,两侧均匀区非均匀度平 均约为 0.9%. 在仿真过程中,对于 X-Z平面两侧的均匀区, 当线圈间距在 0.4—20.0 mm 之间时,随着两线圈 间距的增加非均匀度不断提高.当线圈间距超过 20 mm 后由于场强大幅度减弱,随着间距扩大非 均匀度不断降低,而非均匀度的线圈间距与线圈线 条宽度对该平面非均匀性几乎无影响.对于 X-Y 平面的环形均匀区,当线圈线条间距与宽度之和固



图 4 (a) 未加入样品时 X-Z平面磁场仿真分布图; (b) 加入碳化硅样品后 X-Z磁场仿真分布图

Fig. 4. (a) Simulation distribution of X-Z plane magnetic field without adding samples; (b) X-Z magnetic field simulation distribution after adding silicon carbide sample.

定时,随着线宽的增加非均匀度不断减小,而两线 圈间距对该平面非均匀性无影响.

研究中将 DHCRA 天线结构中间部分设为中 心, 以沿着中心的 X 轴为横坐标, 场强大小为纵坐 标进行取点分析得到如图 3(d) 所示的场强分布图. 根据图 3(d) 得到 X 轴上均匀区的最大场强位 于+14.68 与-14.2 mm 处, 取正向 X = 14.68 进行 Z 轴曲线绘制得到如图 3(c) 所示分布图. 可以看到 沿着 Z 轴分布的中间区域为最大值, 辐射强度最 大, 而由图 3(d) 可以看出沿着 X 轴的两侧各具有 一个最值点.

同时,由于待激发的碳化硅样品不与线圈结构 相接触,所以线圈工作产生的热量不会直接传到碳 化硅样品,从而有效隔离了线圈产生热量的干扰.

为了进一步研究样品结构对天线结构的非均 匀性影响,通过仿真研究了 DHCRA 天线结构加 入碳化硅样品前后的场强分布特性,结果如图 4 所 示.可以看出,加入样品前后射频天线结构中场强 的分布基本无变化,因此,碳化硅样品对所设计天 线结构的非均匀性无影响,为高可靠的 SiC 基传感 与测量结构研制提供技术支撑.

3 不同天线结构性能测试

为了对比目前碳化硅硅空位自旋结构常用射 频天线结构,对比了单导线 (single copper antenna, SCA),单线圈 (single loop antenna, SLA) 和 DHC-RA 三种不同天线结构的射频信号辐射强度,如图 5 所示.在相同比例下得到 DHCRA 结构虚线区域 的均匀场场强更大,而 SLA 与 SCA 结构分布较为 分散且强度较低.而且,相比于 SCA 与 SLA 结构, DHCRA 结构的均匀性分别提高了 55.889 倍与 42.889 倍,场强分别提升 1.587 倍与 1.177 倍,极 大地增强了射频信号辐射的均匀性与强度,为高灵 敏度的碳化硅硅空位色心自旋基传感和测量方法 提供了研究基础.



图 5 (a) SCA, SLA 与 DHCRA 的 三 维 结构 示 意图; (b) 三种结构磁场强度仿真分析图与非均匀度参数示意图 Fig. 5. (a) Three-dimensional structure diagram of SCA, SLA and DHCRA; (b) three kinds of structure magnetic field strength simulation analysis diagram and non-uniformity parameter diagram.

4 结果与分析

为了验证双螺线圈射频共振天线结构的性能, 把该天线结构应用到碳化硅硅空位色心自旋磁共 振效应激发和应用测试中,首先结合文献 [30,31] 得到直流磁力计灵敏度计算公式为

$$\eta = \frac{h}{g\mu_{\rm B}} \frac{\Delta V}{C\sqrt{I_0}},\tag{1}$$

其中, *h*是普朗克常数, *g*是朗德因子, μ_B 是玻尔磁 子数, 均为常数. *I*₀是缺陷光致发光 (photoluminescence, PL) 率, *C*是光探测磁共振对比度 (optically detected magnetic resonance, ODMR), ΔV 是 ODMR 线宽. 实际应用中, 由于射频场不均匀, 导致硅空位缺陷结构的自旋磁共振效应展宽, 即 ΔV 增加.

实验中, ODMR 测量系统如图 6(a) 所示, 首 先通过 730 nm 的激光器激发碳化硅硅空位色心 产生自旋磁共振荧光信号, 通过二向色镜进行荧光 与激光信号分离, 利用 NA = 0.8 的物镜进行荧光 信息收集, 并利用滤镜进一步滤除 730 nm 激光信 号, 最终通过光电探测器检测磁共振信息. 硅空位 色心的射频调控信号为 70 MHz, 输入信号的强度 为 18 dBm.

实验中分别利用三种天线结构进行了实验对 比分析.如图 6(b)所示,可以看出基于 SCA 与 SLA 天线结构的硅空位自旋磁共振结构的对比度 C分别为 0.2% 和 0.5%, 而基于本文设计的 DHCRA 天线结构的对比度 C为 1.2%, 分别为 SCA 与 SLA 的 6 倍和 2.4 倍. 同时, 通过实验进行测得三种结 构的带宽 ΔV 均为 9 MHz, 因此, 本文提出的双螺 旋圈天线结构的射频信号辐射效率更高.

利用信号调制解调方法,得到硅空位色心结构的信噪比 (SNR),在 70 MHz 恒定的射频频率下对荧光信号的波动进行了测量,结果如图 6(c)所示. 而根据哈密顿方程^[32]可知,当射频辐射的功率不均匀时,碳化硅色心的自旋荧光信息波动较大,SNR 较低. 从图 6(c)中可知,基于 DHCRA 结构的碳化 硅色心自旋磁共振信号噪声明显低于前两者,相 对 SCA 与 SLA 天线结构, SNR 分别提高了 8 倍 与 2 倍.

为了研究碳化硅硅空位色心自旋磁传感器的 灵敏度,使用图 6(a) 搭建的信号调制实验系统,结合 相敏检测方法^[33-35],研究传感器的灵敏度.图 6(d) 所示为基于三个不同类型射频天线结构的解调曲 线结果,通过分析解调曲线的斜率(图中 *k* 与 *R* 值), 得到基于 DHCRA 结构的磁传感器灵敏度相对



图 6 (a) 光学检测共振光路与频率调制系统; (b) 三种结构的光学检测共振谱分布; (c) 70 MHz 共振频率下三种结构的噪声波 动图; (d) 三种结构的解调测试结果图

Fig. 6. (a) Optical detection resonance light path and signal modulation system; (b) resonance spectrum distribution of three structures for optical detection; (c) noise fluctuation graphs of three structures at 70 MHz resonance frequency; (d) demodulation test results of three structures. SCA 与 SLA 结构分别提高 4.833 倍与 2.071倍, 因此, 基于 DHCRA 结构的硅空位色心自旋磁传感器具有更高的高灵敏度.

5 结 论

设计了一种用于提高碳化硅中硅空位自旋激 发强度的双螺旋立体天线,并进行了仿真分析与实 验研究.仿真中通过与另外两种天线结构进行对 比,得到三者的磁场分布图并进行了讨论分析,得 到本文设计的结构具有良好的均匀性与较高的辐 射强度.通过搭建光学测试平台,验证了双螺线圈 平行对称结构的均匀区达到 π × 375 mm² × 10 mm,辐射强度相对于单根直导线和单螺线圈分 别提高了 56.889 倍和 1.587 倍,传感器灵敏度分别 提高了 4.833 倍和 2.071 倍.本文结构提高了硅空 位自旋传感测量灵敏度,为高精度、芯片级自旋量 子传感器件的制造提供了技术支撑,对于高精度自 旋量子传感器的设计和使用有很好的参考价值.

参考文献

- Seo H, Falk A L, Klimov P V, Miao K C, Galli G, Awschalom D D 2016 Nat. Commun. 7 12935
- [2] van der Heijden J, Kobayashi T, House M G, Salfi J, Barraud S, Lavieville R, Simmons M Y, Rogge S 2018 Sci. Adv. 4 aat9199
- [3] Widmann M, Niethammer M, Fedyanin D Y, Khramtsov I A, Rendler T, Booker I D, Hassan J U, Morioka N, Chen Y C, Ivanov I G, Nguyen Tien S, Ohshima T, Bockstedte M, Gali A, Bonato C, Lee S Y, Wrachtrup J 2019 Nano Lett. 19 7173
- Wang J, Zhou Y, Zhang X, Liu F, Li Y, Li K, Liu Z, Wang G, Gao W 2017 *Phys. Rev. Appl.* 7 064021
- [5] Christle D J, Klimov P V, Casas C F d l, Szasz K, Ivady V, Jokubavicius V, Hassan J U, Syvajarvi M, Koehl W F, Ohshima T, Son N T, Janzen E, Gali A, Awschalom D D 2017 Phys. Rev. X 7 021046
- [6] Dubrovkin A M, Qiang B, Salim T, Nam D, Zheludev N I, Wang Q J 2020 Nat. Commun. 11 1863
- [7] Niethammer M, Widmann M, Rendler T, Morioka N, Chen Y C, Stoehr R, Ul Hassan J, Onoda S, Ohshima T, Lee S Y, Mukherjee A, Isoya J, Nguyen Tien S, Wrachtrup J 2019 *Nat. Commun.* 10 5569
- [8] Awschalom D D, Hanson R, Wrachtrup J, Zhou B B 2018 Nat. Photonics 12 516
- [9] Dzurak A 2011 Nature 479 47
- [10] Li Q, Wang J F, Yan F F, Cheng Z D, Liu Z H, Zhou K, Guo L P, Zhou X, Zhang W P, Wang X X, Huang W, Xu J S, Li C F, Guo G C 2019 *Nanoscale* 11 20554
- [11] Kraus H, Simin D, Kasper C, Suda Y, Kawabata S, Kada W, Honda T, Hijikata Y, Ohshima T, Dyakonov V, Astakhov G V 2017 Nano Lett. 17 2865
- [12] Wang L, Guo H, Chen Y L, Wu D J, Zhao R, Liu W Y, Li C

M, Xia M J, Zhao B B, Zhu Q, Tang J, Liu J 2018 Acta Phys. Sin. 67 047601 (in Chinese) [王磊, 郭浩, 陈宇雷, 伍大 锦, 赵锐, 刘文耀, 李春明, 夏美晶, 赵彬彬, 朱强, 唐军, 刘俊 2018 物理学报 67 047601]

- [13] Chen Y C, Salter P S, Niethammer M, Widmann M, Kaiser F, Nagy R, Morioka N, Babin C, Erlekampf J, Berwian P, Booth M J, Wrachtrup J 2019 Nano Lett. 19 2377
- [14] Soltamov V A, Kasper C, Poshakinskiy A V, Anisimov A N, Mokhov E N, Sperlich A, Tarasenko S A, Baranov P G, Astakhov G V, Dyakonov V 2019 Nat. Commun. 10 1678
- [15] Scheuer J, Schwartz I, Mueller S, Chen Q, Dhand I, Plenio M B, Naydenov B, Jelezko F 2017 *Phys. Rev. B* 96 174436
- [16] Glenn D R, Bucher D B, Lee J, Lukin M D, Park H, Walsworth R L 2018 Nature 555 351
- [17] Laucht A, Kalra R, Simmons S, Dehollain J P, Muhonen J T, Mohiyaddin F A, Freer S, Hudson F E, Itoh K M, Jamieson D N, McCallum J C, Dzurak A S, Morello A 2017 Nat. Nanotechnol. 12 61
- [18] Whiteley S J, Wolfowicz G, Anderson C P, Bourassa A, Ma H, Ye M, Koolstra G, Satzinger K J, Holt M V, Heremans F J, Cleland A N, Schuster D I, Galli G, Awschalom D D 2019 *Nat. Phys.* **15** 490
- [19] Nagy R, Niethammer M, Widmann M, Chen Y C, Udvarhelyi P, Bonato C, Hassan J U, Karhu R, Ivanov I G, Son N T, Maze J R, Ohshima T, Soykal Ö O, Gali Á, Lee S Y, Kaiser F, Wrachtrup J 2019 Nat. Commun. 10 1954
- [20] Riedel D, Fuchs F, Kraus H, Väth S, Sperlich A, Dyakonov V, Soltamova A A, Baranov P G, Ilyin V A, Astakhov G V 2012 Phys. Rev. Lett. 109 226402
- [21] Peng S J, Liu Y, Ma W C, Shi F Z, Du J F 2018 Acta Phys. Sin. 67 167601 (in Chinese) [彭世杰, 刘颖, 马文超, 石发展, 杜 江峰 2018 物理学报 67 167601]
- [22] Clevenson H, Trusheim M E, Teale C, Schroeder T, Braje D, Englund D 2015 Nat. Phys. 11 393
- [23] Childress L, Dutt M V G, Taylor J M, Zibrov A S, Jelezko F, Wrachtrup J, Hemmer P R, Lukin M D 2006 Science 314 281
- [24] Sasaki K, Monnai Y, Saijo S, Fujita R, Watanabe H, Ishi-Hayase J, Itoh K M, Abe E 2016 *Rev. Sci. Instrum.* 87 053904
- [25] Kim D J, Jo E S, Cho Y K, Hur J, Kim C K, Kim C H, Park B, Kim D, Choi Y K 2018 *Sci. Rep.* 8 14996
- [26] Tang L, Kocabas S E, Latif S, Okyay A K, Ly Gagnon D S, Saraswat K C, Miller D A B 2008 Nat. Photonics 2 226
- [27] Frank M, Thorsell M, Enoksson P 2018 IEEE Trans. Microwave Theory Tech. 66 2141
- [28] Liu C R, Guo Y X, Xiao S Q 2014 IEEE Trans. Antennas Propag. 62 6027
- [29] Morlaas C, Souny B, Chabory A 2015 IEEE Trans. Antennas Propag. 63 4693
- [30] Rondin L, Tetienne J P, Hingant T, Roch J F, Maletinsky P, Jacques V 2014 Rep. Prog. Phys. 77 056503
- [31] Blank A, Shapiro G, Fischer R, London P, Gershoni D 2015 Appl. Phys. Lett. 106 034102
- [32] Bauch E, Hart C A, Schloss J M, Turner M J, Barry J F, Kehayias P, Singh S, Walsworth R L 2018 Phys. Rev. X 8 031025
- [33] El-Ella H A R, Ahmadi S, Wojciechowski A M, Huck A, Andersen U L 2017 Opt. Express 25 14809
- [34] Rugar D, Budakian R, Mamin H J, Chui B W 2004 Nature 430 329
- [35] Payne A, Ambal K, Boehme C, Williams C C 2015 Phys. Rev. B 91 195433

Methodology of improving sensitivity of silicon vacancy spin-based sensors based on double spiral coil RF resonance structure^{*}

Zhang Wen-Jie $^{1)}$ Liu Yu-Song $^{1)}$ Guo Hao $^{1)\dagger}$ Han Xing-Cheng $^{1)}$ Cai An-Jiang $^{2)3)}$ Li Sheng-Kun $^{1)}$ Zhao Peng-Fei $^{1)}$ Liu Jun $^{1)}$

1) (Key Laboratory of Instrumentation Science and Dynamic Measurement, Ministry of Education,

North University of China, Taiyuan 030051, China)

2) (School of Mechanical and Electrical Engineering, Xi'an University of Architecture and Technology, Xi'an 710311, China)

3) (Shaanxi Key Laboratory of Nanomaterials and Technology, Xi'an 710311, China)

(Received 20 May 2020; revised manuscript received 26 June 2020)

Abstract

Due to the power instability and field non-uniformity of radio frequency (RF), microwave (MW) and laser signals, inhomogeneous broadening of spin magnetic resonance line causes the absorption to decrease in a nuclear resonance system, which can reduce the sensitivity of spin-based sensing and testing technology. In this paper, we propose and design a double solenoid coil RF resonance antenna structure. The nearly uniform RF field density is produced by the two solenoid coil antenna structures that are parallel to the symmetry axis. The size of the uniformity in the center region of double solenoid coil RF resonance antenna structure is about $\pi \times 375 \text{ mm}^2 \times 10 \text{ mm}$. And the non-uniformity is less than 0.9%. Comparing with a single straight wire antenna and the single solenoid coil RF resonance antenna structure, the uniformity is improved by about 56.889 times and 42.889 times, respectively. At the same time, based on the near-field mutual inductance coupled resonance effect, the intensities of RF field in the center region of the two-solenoid coil antenna structure is enhanced. Comparing with the single solenoid coil antenna structures, it is enhanced by about 1.587 times. And the equivalent sensitivity of the silicon vacancy color center spin based sensor is enhanced by about 4.833 times.

In the experiment, an optical detection magnetic resonance measurement system based on the spin magnetic resonance effect of silicon vacancy color center in single crystal SiC is built. Comparing with the single straight wire antenna and the single solenoid coil RF resonance antenna structure, the contrast of the silicon vacancy color center spin magnetic resonance signals of the double solenoid coil RF resonance antenna structure increases about 6 times and 2.4 times, respectively. The sensitivity of the spin-based sensor is increased by 4.833 times and 2.071 times through using the modulation and demodulation method, and the noise decreases by 8 times and twice. Hence, based on this double solenoid coil RF resonance antenna structure, the sensitivity of the silicon vacancy spin sensor can be improved. Combined with chip manufacturing technology of SiC wafer, it proves to be a potential approach to developing the high precision, chip scale spin sensor devices and measurement technology.

Keywords: silicon vacancy color center, RF resonant antenna, uniform field, spin sensing, sensitivity PACS: 42.60.Da, 42.60.By, 42.87.-d, 42.50.-p DOI: 10.7498/aps.69.20200765

^{*} Project supported by the National Key R&D Program of China (Grant No. 2017YFB0503100), the China Postdoctoral Innovative Talents Support Program (Grant No. BX20180276), the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 51805493, 51922009, 51727808, 51775522), the China Postdoctoral Science Foundation (Grant No. 2018M641684), the Applied Basic Research Program in Shanxi Province, China (Grant Nos. 201801D1221202, 201901D111011(ZD), 201801D121164), the Key R&D Program in Shanxi Province, China (Grant No. 201803D121067), the Key Laboratory Project Fund (Grant Nos. 6142001180410, 6142001180409), the Key Laboratory of Shanxi Province, China (Grant No. 201905D121001), the Foundation for Young Academic Leaders of North University of China (Grant No. QX201901), and the Shanxi "1331Project", China.

[†] Corresponding author. E-mail: guohao@nuc.edu.cn